This is a digital copy of a book that was preserved for generations on library shelves before it was carefully scanned by Google as part of a project to make the world's books discoverable online.

It has survived long enough for the copyright to expire and the book to enter the public domain. A public domain book is one that was never subject to copyright or whose legal copyright term has expired. Whether a book is in the public domain may vary country to country. Public domain books are our gateways to the past, representing a wealth of history, culture and knowledge that's often difficult to discover.

Marks, notations and other marginalia present in the original volume will appear in this file - a reminder of this book's long journey from the publisher to a library and finally to you.

Usage guidelines

Google is proud to partner with libraries to digitize public domain materials and make them widely accessible. Public domain books belong to the public and we are merely their custodians. Nevertheless, this work is expensive, so in order to keep providing this resource, we have taken steps to prevent abuse by commercial parties, including placing technical restrictions on automated querying.

We also ask that you:

+ *Make non-commercial use of the files* We designed Google Book Search for use by individuals, and we request that you use these files for personal, non-commercial purposes.
+ *Refrain from automated querying* Do not send automated queries of any sort to Google's system: If you are conducting research on machine translation, optical character recognition or other areas where access to a large amount of text is helpful, please contact us. We encourage the use of public domain materials for these purposes and may be able to help.
+ *Maintain attribution* The Google "watermark" you see on each file is essential for informing people about this project and helping them find additional materials through Google Book Search. Please do not remove it.
+ *Keep it legal* Whatever your use, remember that you are responsible for ensuring that what you are doing is legal. Do not assume that just because we believe a book is in the public domain for users in the United States, that the work is also in the public domain for users in other countries. Whether a book is still in copyright varies from country to country, and we can't offer guidance on whether any specific use of any specific book is allowed. Please do not assume that a book's appearance in Google Book Search means it can be used in any manner anywhere in the world. Copyright infringement liability can be quite severe.

About Google Book Search

Google's mission is to organize the world's information and to make it universally accessible and useful. Google Book Search helps readers discover the world's books while helping authors and publishers reach new audiences. You can search through the full text of this book on the web at `http://books.google.com/`

A propos de ce livre

Ceci est une copie numérique d'un ouvrage conservé depuis des générations dans les rayonnages d'une bibliothèque avant d'être numérisé avec précaution par Google dans le cadre d'un projet visant à permettre aux internautes de découvrir l'ensemble du patrimoine littéraire mondial en ligne.

Ce livre étant relativement ancien, il n'est plus protégé par la loi sur les droits d'auteur et appartient à présent au domaine public. L'expression "appartenir au domaine public" signifie que le livre en question n'a jamais été soumis aux droits d'auteur ou que ses droits légaux sont arrivés à expiration. Les conditions requises pour qu'un livre tombe dans le domaine public peuvent varier d'un pays à l'autre. Les livres libres de droit sont autant de liens avec le passé. Ils sont les témoins de la richesse de notre histoire, de notre patrimoine culturel et de la connaissance humaine et sont trop souvent difficilement accessibles au public.

Les notes de bas de page et autres annotations en marge du texte présentes dans le volume original sont reprises dans ce fichier, comme un souvenir du long chemin parcouru par l'ouvrage depuis la maison d'édition en passant par la bibliothèque pour finalement se retrouver entre vos mains.

Consignes d'utilisation

Google est fier de travailler en partenariat avec des bibliothèques à la numérisation des ouvrages appartenant au domaine public et de les rendre ainsi accessibles à tous. Ces livres sont en effet la propriété de tous et de toutes et nous sommes tout simplement les gardiens de ce patrimoine. Il s'agit toutefois d'un projet coûteux. Par conséquent et en vue de poursuivre la diffusion de ces ressources inépuisables, nous avons pris les dispositions nécessaires afin de prévenir les éventuels abus auxquels pourraient se livrer des sites marchands tiers, notamment en instaurant des contraintes techniques relatives aux requêtes automatisées.

Nous vous demandons également de:

+ *Ne pas utiliser les fichiers à des fins commerciales* Nous avons conçu le programme Google Recherche de Livres à l'usage des particuliers. Nous vous demandons donc d'utiliser uniquement ces fichiers à des fins personnelles. Ils ne sauraient en effet être employés dans un quelconque but commercial.

+ *Ne pas procéder à des requêtes automatisées* N'envoyez aucune requête automatisée quelle qu'elle soit au système Google. Si vous effectuez des recherches concernant les logiciels de traduction, la reconnaissance optique de caractères ou tout autre domaine nécessitant de disposer d'importantes quantités de texte, n'hésitez pas à nous contacter. Nous encourageons pour la réalisation de ce type de travaux l'utilisation des ouvrages et documents appartenant au domaine public et serions heureux de vous être utile.

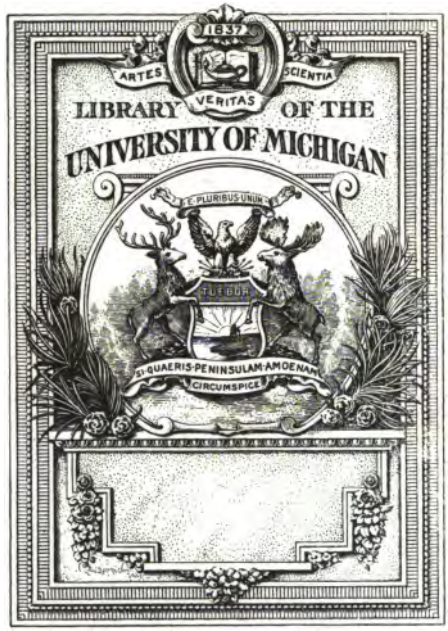
+ *Ne pas supprimer l'attribution* Le filigrane Google contenu dans chaque fichier est indispensable pour informer les internautes de notre projet et leur permettre d'accéder à davantage de documents par l'intermédiaire du Programme Google Recherche de Livres. Ne le supprimez en aucun cas.

+ *Rester dans la légalité* Quelle que soit l'utilisation que vous comptez faire des fichiers, n'oubliez pas qu'il est de votre responsabilité de veiller à respecter la loi. Si un ouvrage appartient au domaine public américain, n'en déduisez pas pour autant qu'il en va de même dans les autres pays. La durée légale des droits d'auteur d'un livre varie d'un pays à l'autre. Nous ne sommes donc pas en mesure de répertorier les ouvrages dont l'utilisation est autorisée et ceux dont elle ne l'est pas. Ne croyez pas que le simple fait d'afficher un livre sur Google Recherche de Livres signifie que celui-ci peut être utilisé de quelque façon que ce soit dans le monde entier. La condamnation à laquelle vous vous exposeriez en cas de violation des droits d'auteur peut être sévère.

À propos du service Google Recherche de Livres

En favorisant la recherche et l'accès à un nombre croissant de livres disponibles dans de nombreuses langues, dont le français, Google souhaite contribuer à promouvoir la diversité culturelle grâce à Google Recherche de Livres. En effet, le Programme Google Recherche de Livres permet aux internautes de découvrir le patrimoine littéraire mondial, tout en aidant les auteurs et les éditeurs à élargir leur public. Vous pouvez effectuer des recherches en ligne dans le texte intégral de cet ouvrage à l'adresse `http://books.google.com`

B. WESTERMANN & Co.
NEW YORK
290 Broadway



QA
821
.M74
184

TRAITÉ

ÉLÉMENTAIRE

DE STATIQUE.

IMPRIMERIE DE BACHELIER,
RUE DU JARDINET, N° 12.

2779

TRAITÉ

ÉLÉMENTAIRE

DE STATIQUE,

A L'USAGE DES ÉCOLES DE LA MARINE,

Par G. Monge.

HUITIÈME ÉDITION,

Conforme à la précédente,

REVUE PAR M. HACHETTE, MEMBRE DE L'INSTITUT;

ET SUIVIE

D'une Note contenant une nouvelle démonstration du Parallélogramme des Forces, par M. Aug. Cauchy.

PARIS,

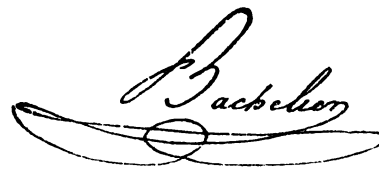
BACHELIER, IMPRIMEUR-LIBRAIRE

DE L'ÉCOLE POLYTECHNIQUE ET DU BUREAU DES LONGITUDES,

Quai des Augustins, n° 55.

1846.

Les ouvrages de G. Monge étant ma propriété, tout exemplaire du présent Traité qui ne porterait pas, comme ci-dessous, ma signature, sera contrefait. Les mesures nécessaires seront prises pour atteindre, conformément à la loi, les fabricants et les débitants de ces exemplaires.



AVERTISSEMENT

DE LA SEPTIÈME ÉDITION.

Cet ouvrage, dont la première édition a paru en 1786, était alors spécialement destiné aux jeunes aspirants de la Marine; maintenant, c'est un des livres classiques le plus généralement suivis : un style correct et clair, des démonstrations rigoureuses, des propositions bien enchaînées les unes aux autres, le font préférer depuis longtemps pour l'enseignement de la Statique. C'est le premier livre dans lequel on ait réuni tout ce qu'on peut démontrer en Statique par la synthèse. Après avoir étudié la Géométrie d'Euclide, on lira sans peine cet ouvrage, qui, rédigé d'après la méthode des anciens géomètres, donne des notions très-exactes sur une science abstraite, dont on fait néanmoins un grand nombre d'applications utiles.

Pour compléter l'enseignement de la Statique, il faut s'aider de l'analyse mathématique, c'est-à-dire de l'Algèbre et du Calcul différentiel, mais il est aussi important pour les élèves en mathématiques d'étudier la Statique synthétique avant la Statique analytique, qu'il est utile de faire précéder l'étude de la Géométrie analytique de celle de la Géométrie élémentaire.

En appliquant l'analyse à la Statique, on résout toutes les questions relatives à l'équilibre d'un nombre quelconque de forces agissant sur un système de corps dont la forme et la position sont données; la Statique synthétique comprend seulement tout ce qui est relatif à la composition des forces qui agissent sur un système de points dont la position est connue. Des lois d'après lesquelles les forces se composent, on conclut la position du centre de gravité pour certains corps, et les conditions d'équilibre pour

quelques machines élémentaires; chacune de ces machines a offert à G. Monge une occasion de montrer la vérité d'un principe que l'auteur de la *Mécanique analytique* (Lagrange) a rendu si fécond, et qui est connu sous le nom de *principe des vitesses virtuelles*.

Cette nouvelle édition de la Statique de G. Monge diffère très-peu de la précédente; les changements qu'on y a faits se réduisent aux suivants: 1° on a ramené la composition de deux forces égales et parallèles à celle de trois forces égales appliquées au centre d'un cercle, et dirigées suivant trois rayons de ce cercle, qui divisent sa circonférence en trois parties égales: cette idée simple et ingénieuse appartient, je crois, à Fourier, ancien secrétaire perpétuel de l'Académie des Sciences. 2° On a ajouté une seconde démonstration du parallélogramme des deux forces concourantes en un point. Pour compléter la théorie de la composition des forces, on a examiné le cas particulier où toutes les forces se réduisent à des couples de forces égales, parallèles et opposées. M. Poinsot, auteur d'une Statique fort estimée, a fait une théorie de ces couples, dont il a déduit les lois générales de l'équilibre avec autant de clarté que d'élégance. 4° Le chapitre des moments est un peu simplifié; on n'a distingué que deux espèces de moments, les uns par rapport à un point, les autres par rapport à un plan. Lorsque les forces sont parallèles, et que leurs points d'application sont dans un même plan perpendiculaire à celui par rapport auquel on compte les moments, les pieds des perpendiculaires abaissées des points d'application sur ce dernier plan sont bien, en effet, sur une même droite, qu'on peut appeler l'*axe* des moments; mais alors les moments par rapport à la droite sont égaux aux moments par rapport au plan. On peut, d'après cette considération, se dispenser de considérer les moments par rapport à une droite.

Quant aux conditions de l'équilibre de plusieurs forces qui agissent sur un même corps, elles sont exprimées par des équations. La recherche de ces équations est l'objet de la Statique analytique : on les trouvera dans le *Traité de Mécanique* (*) que M. Poisson a composé pour l'usage des élèves de l'École Polytechnique, et qu'avec raison on désire voir bientôt entre les mains de tous ceux qui se livrent aux sciences mathématiques.

Le *Traité de Statique* de M. Monge est une introduction nécessaire à l'ouvrage de M. Poisson.

(*) Cet excellent Traité, formant deux volumes in-8°, et qui a paru en 1811 pour la première fois, vient d'être réimprimé et considérablement augmenté; il se vend chez Bachelier, libraire, quai des Augustins, n° 55.

TABLE DES MATIÈRES.

Pages.

DÉFINITIONS. 1

CHAPITRE I.— De la Composition et de la Décomposition des Forces. 4

CHAPITRE II.— Des Moments. 51

CHAPITRE III.— Des Centres de Gravité. 81

CHAPITRE IV.— De l'Équilibre des Machines. 115

ARTICLE I.— De l'Équilibre des Forces qui agissent les unes sur les autres au moyen des cordes. 117

ARTICLE II.— De l'Équilibre du Levier. 128

Des Poulies et des Moufles. 139

Du Tour. 148

Des Roues dentées. 160

Du Cric. 163

ARTICLE III.— De l'Équilibre du Plan incliné. . 164

De la Vis. 180

Du Coin. 188

NOTE contenant une nouvelle démonstration du parallélogramme des Forces, extraite des *Exercices de Mathématiques* de M. *Augustin-Louis Cauchy*. 198

TRAITÉ

ÉLÉMENTAIRE

DE STATIQUE.

DÉFINITIONS.

On appelle *corps*, ou *substance matérielle*, tout ce qui est capable d'affecter nos sens.

Les corps se divisent en *solides* et *fluides*. Un corps est *solide* lorsque les molécules qui le composent sont adhérentes, et ne peuvent être séparées les unes des autres sans effort: de ce nombre sont les métaux, les pierres, les bois, etc. Il est *fluide* lorsque toutes ses molécules peuvent, au contraire, être séparées avec la plus grande facilité; tels sont l'eau, l'air, etc.

Tous les corps sont *mobiles*, c'est-à-dire qu'ils peuvent être transportés d'un lieu dans un autre. On dit qu'un corps est en *repos*, quand toutes les parties qui le composent restent chacune dans le même lieu; et l'on dit qu'il est en *mouvement*, lorsqu'il change de

place, ou lorsque les parties dont il est composé passent d'un lieu dans un autre.

Un corps en repos ne peut entrer en mouvement, et lorsqu'il est en mouvement, il ne peut changer la manière dont il se meut, sans l'action de quelque cause, à laquelle on donne en général le nom de *force* ou de *puissance*.

On considère dans une force, 1° sa *grandeur*, c'est-à-dire l'effort qu'elle fait pour mouvoir le corps, ou le point du corps auquel elle est appliquée; 2° sa *direction*, c'est-à-dire la ligne droite suivant laquelle elle tend à mouvoir le point du corps snr lequel elle agit.

Lorsque plusieurs forces sont appliquées à un même corps, il peut arriver deux cas : ou ces forces se contre-balancent et se détruisent réciproquement, alors on dit qu'elles se font *équilibre*, et le corps reste en repos; ou bien, en vertu de l'action de toutes ces forces, le corps entre en mouvement.

D'après cela, on appelle *Mécanique* la science qui a pour objet de connaître l'effet que doit en général produire sur un corps l'application de forces déterminées. Cette science se divise en deux parties : la première considère les rapports que les forces doivent avoir en grandeurs et en directions pour être en équilibre, et on l'appelle *Statique;* la seconde, à laquelle

on donne le nom de *Dynamique*, recherche la manière dont le corps se meut, lorsque ces forces ne se détruisent pas entièrement.

Chacune de ces parties se divise encore elle-même en deux autres, selon que le corps auquel on suppose que les forces sont appliquées, est solide ou fluide. La partie de la Statique qui traite de l'équilibre des forces appliquées à des corps solides, se nomme simplement *Statique*, ou *Statique proprement dite;* et l'on appelle *Hydrostatique* celle qui a pour objet l'équilibre des forces appliquées aux différentes molécules d'un corps fluide.

Nous ne nous occuperons dans ce Traité que de la première de ces deux parties, c'est-à-dire de la Statique proprement dite.

CHAPITRE PREMIER.

DE LA COMPOSITION ET DE LA DÉCOMPOSITION DES FORCES.

Fig. 1 et 2. **1.** *Lorsqu'une force* P, *appliquée à un point déterminé* C *d'un corps solide* AB, *tire ou pousse ce corps suivant une direction quelconque* CF, *il doit être permis de considérer cette force comme si elle était immédiatement appliquée à tout autre point* D *du corps, pris sur la direction de cette force.*

Car tous les points du corps qui sont sur la droite CF ne pouvant ni se rapprocher ni s'éloigner les uns des autres, aucun d'eux ne peut se mouvoir suivant cette droite sans faire mouvoir tous les autres de la même manière que si la force leur était immédiatemeut appliquée.

Il doit même être permis de considérer la force P *comme si elle était appliquée à tout autre point* G, *pris au dehors du corps, sur sa direction, pourvu que ce point soit invariablement attaché au corps.*

2. Il suit de là que si, sur la direction de

la force P, il se trouve, ou en dedans du corps un point fixe D, ou en dehors un obstacle immobile G, pourvu que, dans ce dernier cas, l'obstacle soit invariablement attaché au corps, la force sera détruite et le corps restera en repos; car on pourra regarder cette force comme immédiatement appliquée au point fixe, et son effet sera détruit par la résistance de ce point.

3. Réciproquement, si la force P, appliquée au corps AB, est détruite par la résistance d'un seul point fixe, ce point se trouve sur la direction de la force: car ce point ne peut détruire l'effet de la force qu'en s'opposant au mouvement du point d'application C; et il ne peut empêcher ce mouvement, à moins qu'il ne soit sur la droite que la force tend à faire parcourir au point d'application.

4. *Un point ne peut aller par plusieurs chemins à la fois.*

5. Donc, lorsque plusieurs forces différemment dirigées seront appliquées en même temps à un même point, ou ce point restera en repos, ou il se mouvra par un seul chemin, et par conséquent de la même manière que s'il était poussé ou tiré par une force unique dirigée suivant ce chemin et capable du même effet.

6. Ainsi, quels que soient le nombre et les

directions des forces appliquées en même temps à un même point, il existe toujours une force unique qui peut le mouvoir, ou tendre à le mouvoir de la même manière que toutes ces forces ensemble; cette force unique se nomme la *résultante* des premières, et celles-ci, par rapport à la résultante, se nomment *forces composantes.*

L'opération par laquelle on cherche la résultante de plusieurs forces composantes données se nomme la *composition des forces;* et celle par laquelle on trouve les composantes, lorsqu'on connaît la résultante, se nomme la *décomposition des forces.*

7. *Deux forces sont égales, lorsque, étant appliquées au même point et directement opposées, elles se détruisent et se font équilibre.*

Réciproquement, lorsque deux forces se font équilibre, elles sont égales et directement opposées.

8. Donc, si plusieurs forces différemment dirigées sont appliquées à un même point, il faut, pour leur faire équilibre, c'est-à-dire pour détruire l'effet de leur résultante, qu'on applique à ce point une force unique égale à cette résultante et qui lui soit directement opposée, ou qu'on y applique plusieurs forces dont la résultante soit égale et directement opposée à la résultante des premières.

9. Réciproquement, lorsque plusieurs forces

différemment dirigées et appliquées à un même point sont en équilibre, leur résultante est nulle, ou, ce qui revient au même, l'une quelconque de ces forces est égale et directement opposée à la résultante de toutes les autres; ou, enfin, la résultante d'un nombre quelconque de ces forces est égale et directement opposée à la résultante de toutes les autres.

10. *La résultante de deux forces appliquées à un même point est dans le plan déterminé par les directions de ces forces; elle est nécessairement comprise dans l'angle formé par ces deux forces.*

Si la résultante n'était pas dans le plan des deux forces, il n'y aurait pas de raison pour qu'elle fût plutôt au-dessus du plan qu'au-dessous: elle ne peut pas être en même temps dans deux positions différentes; donc elle est réellement dans le plan des deux forces; de plus, elle est comprise dans l'angle des droites suivant lesquelles ces forces sont dirigées; car il n'y a aucune force qui tende à faire mouvoir le point dans l'espace adjacent à cet angle; donc il restera dans l'angle même.

11. *Une force est multiple d'une autre force, lorsqu'elle est formée par la réunion de plusieurs forces égales à cette dernière.*

Donc si on applique en un même point et dans la même direction plusieurs forces égales

entre elles, et si l'on prend l'une quelconque de ces forces pour unité, la force multiple sera exprimée par un nombre égal à celui des forces ajoutées.

Comme il est toujours possible de comparer des nombres à des lignes droites, on peut représenter une force par une ligne droite prise sur sa direction, et sa force multiple par une autre ligne droite multiple de la première; on fait souvent usage, en Statique, de cette construction géométrique.

12. *Trois forces égales qui sont appliquées à un même point et qui divisent la circonférence dont ce point est le centre, en trois parties égales, se font nécessairement équilibre.* Le point auquel ces trois forces sont appliquées ne pourrait se mouvoir que dans une seule direction; mais la droite suivant laquelle il se mouvrait, pourrait être placée de six ou de trois manières tout à fait semblables par rapport aux trois forces; or, il n'y aurait pas de raison pour que le mouvement du point ait lieu plutôt dans un sens que dans un autre; donc il resterait en repos.

L'application de ces trois forces égales sur un même point prouve qu'il y a évidemment pour ce cas une résultante de ces forces, puisqu'une quelconque des trois forces fait équilibre aux deux autres, et il est évident que la

direction de l'une de ces forces divise en deux parties égales l'angle formé par les deux autres ; il n'est pas moins évident que *la résultante de deux forces quelconques égales concourant en un point, divise en deux parties égales l'angle formé par ces deux forces.*

13. *Si plusieurs forces appliquées à un même point ont la même direction et agissent dans le même sens, il suit de la proposition* n° **11**, *que leur résultante est une force unique, qui est égale à leur somme, qui a la même direction et qui agit dans le même sens.*

Donc, pour faire équilibre à toutes ces forces, il faut appliquer au même point et dans le sens directement opposé une force égale à leur somme; car cette force sera égale et directement opposée à leur résultante.

14. Il suit de là, 1° que si deux forces inégales sont appliquées à un même point dans des sens directement contraires, leur résultante est dirigée dans le sens de la plus grande, et est égale à leur différence : car la plus grande de ces deux forces peut être regardée comme composée de deux autres forces dirigées dans le même sens qu'elle, dont l'une serait égale à la plus petite, et dont l'autre serait égale à la différence; or, de ces deux dernières forces, la première est détruite par la plus petite (**7**); donc il ne reste plus, pour mouvoir le point,

que la différence qui est dirigée dans le même sens que la plus grande.

2°. Que si tant de forces qu'on voudra sont appliquées à un même point, les unes dirigées dans un sens, et les autres dans le sens directement opposé, après avoir fait la somme de toutes celles qui agissent dans un des deux sens, et la somme de toutes celles qui agissent dans le sens contraire, la résultante de toutes ces forces est égale à la différence de ces deux sommes (**12**), et est dirigée dans le sens de la plus grande.

Donc, pour faire équilibre à toutes ces forces, il faut appliquer au même point, et dans la direction de la plus petite des deux sommes, une force égale à la différence de ces sommes : car cette force sera égale et directement opposée à leur résultante.

THÉORÈME.

Fig. 3, Pl. 1. **15.** *Si aux extrémités d'une droite inflexible* AB *sont appliquées deux forces égales* P, Q, *dont les directions* AP, BQ *soient parallèles entre elles, et qui agissent dans le même sens :*

1°. *La direction de la résultante* R *de ces deux forces est parallèle aux droites* AP, BQ, *et passe par le milieu de* AB;

Fig. 3, Pl. 1. 2°. *Cette résultante est égale à la somme* P + Q *des deux forces.*

DÉMONSTRATION. Soit une autre droite inflexible DE, perpendiculaire aux directions des deux forces P et Q, et attachée invariablement à la droite AB : ayant prolongé les directions des deux forces, on peut supposer que ces deux forces agissent (1) aux points D et E; de plus, on peut appliquer aux mêmes points, égales aux forces P et Q, des forces p, p', et q, q', telles que les trois forces égales P, p, p', concourant au point D, divisent la circonférence qui a son centre au point D, en trois parties égales, et que les trois forces Q, q, q', égales entre elles et aux premières, divisent de même la circonférence qui a son centre au point E, en trois parties égales.

On a vu (12) que la force P était égale et opposée à la résultante du couple p, p'; que la force Q était égale et opposée à la résultante du couple q, q'; donc les forces P et Q ont une résultante égale et opposée à celle du système des deux couples q, q' et p, p'; les deux forces p', q', appliquées au point F de leur direction, ont pour résultante une troisième force égale à chacune des deux premières, et agissant dans la direction CF; de même les deux forces p et q, appliquées au point G de leur direction, ont pour résultante une troisième force égale à chacune d'elles, et dirigée suivant la droite GC; donc la résultante des quatre forces p, p',

q, q' est une force unique égale à deux d'entre elles, et agissant suivant la droite GCF, qui divise en deux parties égales la droite DE; donc la résultante des deux forces égales P et Q est égale à la somme $P + Q$, et divise en deux parties égales la droite DE, ou la droite AB, à laquelle ces forces sont appliquées. (*Voyez* une seconde démonstration de ce théorème, n° **19**.)

COROLLAIRE I.

16. Donc, pour faire équilibre aux deux forces P, Q, il faut appliquer au milieu K de la droite AB une troisième force égale à leur somme, qui agisse en sens contraire, et dont la direction soit parallèle aux droites AP, BQ; car cette troisième force sera égale et directement opposée à leur résultante.

COROLLAIRE II.

17. Si, après avoir divisé une droite inflexible en un nombre quelconque de parties égales, on applique à tous les points de division, des forces égales, et dont les directions soient parallèles entre elles, la résultante de toutes ces forces passera par le milieu de la droite, suivant une direction parallèle à celle des forces, et sera égale à leur somme totale.

Car toutes les résultantes particulières de ces forces, considérées deux à deux, et prises à égales distances du point milieu de la droite, passeront par ce point (**15**), suivant la direction des forces, et chacune d'elles sera égale à la somme des deux forces qui la composeront; donc (**13**) la résultante générale passera aussi par le milieu de la droite, suivant la même direction, et sera égale à la somme de toutes les résultantes particulières, c'est-à-dire à la somme de toutes les forces composantes.

THÉORÈME.

18. *Si aux extrémités d'une droite inflexible* AB *sont appliquées deux forces inégales* P, Q, *dont les directions* AP, BQ, *soient parallèles entre elles, et qui agissent dans le même sens :* Fig. 4, Pl. I.

1°. *La résultante* R *de ces deux forces est égale à leur somme, et sa direction est parallèle à celle de ces forces;*

2°. *Le point* C *d'application de la résultante partage la droite* AB *en deux parties réciproquement proportionnelles aux deux forces, de manière que l'on a*

$$P : Q :: BC : AC.$$

DÉMONSTRATION. Supposons d'abord que les deux forces P et Q soient commensurables; on divisera la droite AB en deux parties AD,

DB proportionnelles aux forces P, Q ; portant la droite AD de A en E, et la droite BD de B en F, la droite EF sera double de AB ; et puisqu'on a

$$P:Q::AD:DB,$$

on aura aussi

$$P:Q::ED:DF.$$

Divisant les droites AD, DB en autant de parties qu'il y a d'unités dans les forces P et Q, et répétant cette division sur les droites AE, BF, la droite entière EF sera divisée en deux fois autant de parties égales qu'il y a d'unités dans la somme des deux forces P et Q ; or, les milieux de chacune de ces divisions peuvent être considérés comme les points d'application de forces égales entre elles et égales chacune à $\frac{P+Q}{2m}$ (**17**), m étant le nombre d'unités de la somme $P+Q$; donc la résultante de toutes ces forces sera aussi la résultante des deux forces P et Q ; mais la résultante de forces égales distribuées sur les milieux des divisions égales d'une même droite est égale à la somme de ces forces, passe par le milieu de cette droite, et agit suivant la même direction que les composantes ; donc la résultante des deux forces P et Q est égale à la somme $P+Q$, passe par le point C milieu de la droite EF, et agit dans

la direction des forces P et Q; de plus, par la construction de la figure, $CF = \frac{1}{2}EF = AB$; donc en retranchant la partie commune CB, on a $AC = BF = BD$; par la même raison, $EC = \frac{1}{2}EF = AB$; donc $CB = AE = AD$; donc le point C milieu de EF est tel qu'on a $P : Q :: CB : CA$; donc ce point d'application partage la droite AB en deux parties réciproquement proportionnelles aux forces.

19. Supposons maintenant les deux forces P et Q incommensurables; on appliquera aux points A et B, et suivant la droite AB, deux forces égales et opposées S, S′; la résultante des deux forces P et Q sera la même que la résultante des quatre forces P, S, Q, S′; le couple PS a pour résultante une droite telle que AI comprise dans l'angle SAP; le couple Q, S′ a pour résultante une droite dirigée suivant BI comprise dans l'angle QBS′; supposant ces deux résultantes appliquées au point de rencontre I de leurs directions, et menant par le point I une parallèle GH à la droite AB, elles se décomposeront chacune en deux forces dirigées suivant IR et GH; les forces suivant GH étant égales à S ou S′, et dirigées en sens contraire, elles se détruisent; les forces suivant IR s'ajoutent et sont égales à $P + Q$; donc, soit que les deux forces parallèles et inégales P et Q soient commensurables ou incommensurables, leur ré- Fig. 7, Pl. 1.

sultante est parallèle à leur direction et égale à leur somme (*).

Fig. 4, Pl. 1. **20.** La résultante R des deux forces P et Q supposées incommensurables passe par un point C (*fig.* 4, *Pl. I*), tel qu'on a

$$P:Q::CB:CA.$$

Car si elle passait par un autre point H situé entre A et C, on trouverait une force Q′ appliquée dans la direction Q, qui serait telle, que la résultante des forces commensurables P et Q′ passerait par un point K situé entre les points C et H; cette force Q′ serait le quatrième terme de cette proportion

$$KB:KA::P:Q',$$

les droites KB, KA ayant pour unité de mesure une droite plus petite que CH; mais on a $\frac{KB}{KA} > \frac{CB}{CA}$; donc le rapport $\frac{P}{Q'}$ est plus grand que le rapport $\frac{P}{Q}$. Donc Q′ est plus petit que Q; par conséquent, la résultante de deux forces P et Q passera nécessairement entre les points K et Q′; donc il est absurde de supposer qu'elle passe par le point H situé au delà du point K. On démontrerait de la

(*) Cette démonstration est encore vraie lorsque les deux forces P et Q sont égales entre elles; par conséquent, elle s'applique au théorème du n° 15.

même manière qu'elle ne peut passer par un point H′ situé entre C et B; donc elle passe nécessairement par le point C.

COROLLAIRE I.

21. Donc, pour faire équilibre aux deux forces P, Q, il faut diviser la droite AB au point C en deux parties réciproquement proportionnelles à ces deux forces, et appliquer au point C une troisième force égale à la somme $P + Q$, qui agisse en sens contraire, et dont la direction soit parallèle à celle des forces P, Q.

Remarque.

22. Si le rapport des forces P, Q, et la longueur de la droite AB, étaient donnés en nombres, et qu'on voulût trouver les distances du point C aux points A, B, la proportion

$$P : Q :: BC : AC$$

ne pourrait pas être employée directement, parce qu'on ne connaîtrait dans cette proportion que les deux premiers termes; mais il est facile d'en déduire celle-ci,

$$P + Q : Q :: BC + AC : AC,$$

qui, à cause que $BC + AC$ est égal à AB, devient

$$P + Q : Q :: AB : AC,$$

dans laquelle on connaît les trois premiers termes.

On trouverait la distance BC par cette autre proportion

$$P + Q : P :: AB : BC,$$

qui se déduit de même de la première.

COROLLAIRE II.

23. Lorsqu'une force unique R est appliquée à un point C d'une droite inflexible, on peut toujours la décomposer en deux autres P, Q, qui, étant appliquées à deux points A, B, donnés sur la même droite, et étant dirigées parallèlement à RC, produisent le même effet; et l'on trouve les grandeurs des deux forces P, Q, en partageant la force R en deux parties réciproquement proportionnelles aux droites AC, CB, au moyen des deux proportions suivantes:

$$AB : BC :: R : P,$$
$$AB : AC :: R : Q,$$

dans chacune desquelles on connaît les trois premiers termes; car la résultante des deux forces P, Q a la même grandeur et la même direction, et agit dans le même sens que la force R.

COROLLAIRE III.

Fig. 5. **24.** Tout étant dans la *fig.* 5 comme dans la

précédente, si l'on applique au point C de la droite AB une force S égale et directement opposée à la résultante des deux forces P, Q, de manière que l'on ait $S = R = P + Q$ (**19**), les trois forces P, Q, S seront en équilibre, et chacune des deux forces P, Q pourra être regardée comme égale et directement opposée à la résultante des deux autres: donc la résultante des deux forces S, Q, dont les directions sont parallèles, et qui agissent en sens contraires, est une force p égale et directement opposée à la force P. Or, la force P est égale à la différence des forces S, Q, et agit dans le sens contraire à la plus grande S de ces deux forces : donc, 1° la résultante p ou $-P$ des deux forces S, Q est égale à leur différence $S - Q$, et elle agit dans le sens de la plus grande, suivant une direction parallèle à celle de ces deux forces.

De plus, on a $P + Q$, ou $S : Q :: AB : AC$ (**20**).

Donc, 2° les distances du point A d'application de cette résultante aux deux points C, B, sont réciproquement proportionnelles aux forces S, Q.

Remarque.

25. Si les rapports de deux forces S, Q, et la longueur de la droite BC, étaient donnés en nombres, et qu'on voulût trouver les distances du point A aux points B, C, la propor-

tion précédente ne pourrait pas être employée directement, parce qu'on ne connaîtrait dans cette proportion que les deux premiers termes; mais il est facile d'en déduire celle-ci:

$$S - Q : Q :: AB - AC \text{ ou } BC : AC,$$

dans laquelle on connaît les trois premiers termes.

On trouverait la distance AB par cette autre proportion:

$$S - Q : S :: AB - AC \text{ ou } BC : AB,$$

qui se déduit de même que la première.

COROLLAIRE IV.

26. Si les deux forces S, Q, dont les directions sont parallèles, et qui agissent en sens contraires, sont égales entre elles, 1° leur résultante P, qui est égale à $S - Q$ (**24**), devient nulle; 2° dans la proportion $S - Q : Q :: BC : AC$, le second terme étant infiniment grand par rapport au premier qui est nul, le quatrième terme AC est aussi infiniment grand par rapport au troisième. Donc le point A d'application de la résultante P est à une distance infinie du point C; donc, pour faire équilibre aux deux forces S, Q, il faudrait appliquer à la droite inflexible une force nulle et dont la direction passât à une distance infinie : ce qui n'est pas absurde, mais ce qui ne peut s'exécuter.

On voit donc qu'il est impossible, au moyen d'une force unique, de faire équilibre à deux forces égales, dont les directions sont parallèles et qui agissent en sens contraires; mais on démontrera (**51**) qu'au moyen de deux forces, on peut leur faire équilibre d'une infinité de manières.

PROBLÈME.

27. *Un nombre quelconque de forces* P, Q, R, S,..., *dont les directions sont parallèles, et qui agissent dans le même sens, étant appliquées à des points* A, B, C, D,..., *donnés de position, et liés entre eux d'une manière invariable, déterminer la résultante de toutes ces forces.* Fig. 6.

SOLUTION. Considérant d'abord deux quelconques de ces forces, telles que P et Q, on déterminera leur résultante T (**18**); cette résultante sera égale à $P + Q$; sa direction sera parallèle à celle des deux forces P, Q, et l'on trouvera son point d'application E par la proportion suivante (**22**) :

$$P + Q : Q :: AB : AE.$$

A la place des deux forces P, Q, on substituera leur résultante T; puis ayant mené la droite EC, on déterminera la résultante V des deux forces T, R; cette résultante V sera aussi

celle des trois forces P, Q, R; sa grandeur sera T + R ou P + Q + R, et l'on trouvera sur EC son point d'application F par la proportion

$$T + R \text{ ou } P + Q + R : R :: EC : EF.$$

A la place des trois forces P, Q, R, on substituera leur résultante V, et après avoir mené la droite FD, on trouvera la résultante X des deux forces V, S; cette résultante X sera aussi celle des quatre forces P, Q, R, S; sa grandeur sera V + S, ou P + Q + R + S, et l'on trouvera sur FD son point d'application G par la proportion

$$V + S, \text{ ou } P + Q + R + S : S :: FD : FG.$$

En continuant ainsi de suite, on trouvera la position de la résultante générale de toutes les forces, en quelque nombre qu'elles soient; et la grandeur de cette résultante sera égale à la somme de toutes ces forces.

COROLLAIRE I.

28. Donc, en supposant que le point G soit lié aux autres points A, B, C, D,... d'une manière invariable, on fera équilibre à toutes les forces P, Q, R, S,... en appliquant au point G une force dont la direction soit parallèle à celle des premières, qui agisse en sens contraire, et qui soit égale à leur somme P + Q + R + S,....

COROLLAIRE II.

29. Si parmi les forces P, Q, R, S,... dont les directions sont parallèles, les unes agissaient dans un sens, et les autres dans le sens contraire, on déterminerait d'abord (**27**) la résultante particulière de toutes celles qui agiraient dans un sens, et ensuite la résultante particulière de toutes celles qui agiraient dans le sens contraire. Par là toutes les forces seraient réduites à deux autres agissant en sens opposés; et en déterminant, par le procédé du n° **24**, la résultante de ces deux dernières forces, supposées inégales, on aurait la résultante générale, et par conséquent la force qui, appliquée en sens contraire, ferait équilibre à toutes les forces proposées; si ces forces se réduisaient à deux forces parallèles et égales, on a vu (**26**) qu'il était impossible, au moyen d'une force unique, de leur faire équilibre.

La résultante générale étant égale à la différence des deux résultantes particulières (**24**), et chacune de celles-ci étant égale à la somme de celles qui la composent (**27**), il s'ensuit que la résultante générale est égale à l'excès de la somme des forces qui agissent dans un sens, sur la somme de celles qui agissent dans le sens contraire.

COROLLAIRE III.

30. Si les forces P, Q, R, S,..., sans cesser d'être parallèles, et sans changer de grandeurs, avaient une autre direction et devenaient p, q, r, s,..., la résultante t des deux premières passerait également par le point E et serait égale à la somme $p + q$. Pareillement la résultante v des trois forces p, q, r passerait encore par le point F, et serait égale à la somme $p + q + r$. De même la résultante x des quatre forces p, q, r, s passerait encore par le point G, et serait égale à la somme $p + q + r + s$, et ainsi de suite. Donc la résultante générale de toutes les forces p, q, r, s passerait encore par le même point que la résultante des premières forces P, Q, R, S,....

On voit donc que, quand les grandeurs et les points d'application de forces parallèles restent les mêmes, la résultante de ces forces passe toujours par un certain même point, quelle que puisse être leur direction; et la grandeur de cette résultante est toujours égale à leur somme.

Le point par lequel passe toujours la résultante des forces parallèles, quelle que soit leur direction, se nomme *centre des forces parallèles.*

Il est facile de voir que si les points d'application A, B, C, D,... des forces parallèles P, Q,

R, S,... sont dans un même plan, le centre de ces forces est aussi dans ce plan; car ce plan contient la droite AB, et par conséquent le point E de cette droite, qui est le centre des forces P, Q : il contient de même la droite EC, et par conséquent le centre F des forces P, Q, R; il contient la droite FD, et par conséquent le centre G des forces P, Q, R, S, et ainsi de suite.

On démontre de la même manière que si les points d'application sont sur une même ligne droite, le centre des forces parallèles est aussi sur cette droite.

LEMMES.

I.

31. *Si une puissance* P *est appliquée à la circonférence d'un cercle mobile autour de son centre* A, *et suivant une direction* BP *tangente à la circonférence, cette force tend à faire tourner le cercle autour de son centre, de la même manière que si elle était appliquée à tout autre point* C, *et suivant une direction* CQ *tangente à la même circonférence.* Fig. 9.

II.

Une puissance P, *dirigée suivant une droite sur laquelle il y a un point fixe, est détruite par la résistance de ce point* (nos **2** et **3**).

THÉORÈME.

Fig. 10. **32.** *Lorsque les directions de deux forces* P, Q *sont comprises dans un même plan, et concourent en un même point* A, *si l'on porte sur ces directions les droites* AB, AC *proportionnelles à ces forces, de manière que l'on ait*

$$P : Q :: AB : AC,$$

et qu'on achève le parallélogramme ABCD, *la résultante de ces deux forces sera dirigée suivant la diagonale* AD *du parallélogramme.*

Démonstration. Concevons pour un instant que le point D de la diagonale AD soit un obstacle invincible, et de ce point abaissons sur les directions des deux forces les perpendiculaires DE, DF; les triangles BED, CFD seront semblables, parce que les angles en B et C étant égaux à l'angle A, seront égaux entre eux, et l'on aura

$$DC : DB :: DF : DE.$$

Or, on a par la supposition :

$$P : Q :: AB : AC, \text{ ou } :: DC : DB.$$

Donc on aura

$$P : Q :: DF : DE.$$

Du point D, comme centre, et de l'intervalle

DF, soit décrit l'arc de cercle FG, terminé en G au prolongement de ED ; puis, regardant cet arc et la droite EG comme des lignes inflexibles, et liées d'une manière invariable au point A, concevons que la force P soit appliquée au point E de sa direction, et qu'une force M, égale à la force Q, soit appliquée au point G, suivant une direction parallèle à AP, et par conséquent tangente à l'arc FG. Cela posé, à cause de M=Q et de DF = DG, on aura

$$P : M :: DG : DE.$$

Donc (18) la résultante des deux forces parallèles P, M passera par le point fixe D, et sera détruite par la résistance de ce point ; donc ces deux forces seront en équilibre autour de ce même point.

Or la force Q, dont la direction est tangente à l'arc FG, et qu'on peut regarder comme appliquée au point F de sa direction, tend à faire tourner cet arc de la même manière que la force M (31), et peut être substituée à cette dernière force pour contre-balancer la force P : donc les deux forces P, Q seront aussi en équilibre autour du point fixe D; donc leur résultante sera détruite par la résistance de ce point, et par conséquent (31) la direction de cette résultante passera par le point D.

Mais la résultante des deux forces P, Q doit

passer par le point A de concours de leurs directions (**4**) ; donc cette résultante sera dirigée suivant la diagonale AD.

Fig. 8, Pl. 1. **33.** Autre démonstration (*). Supposant que la force Q agisse au point C de sa direction, invariablement fixé au point A, et que l'on ait appliqué au même point C et dans les directions CM, CM′ opposées, deux forces M, M′, égales chacune à Q, l'effet des deux forces P et Q sera le même que celui des quatre forces P, Q, M, M′, puisque ces deux dernières M et M′ se détruisent, comme étant égales et opposées. Or, ces quatre forces forment deux couples : l'un, Q et M, concourt au point C ; l'autre est composé de deux forces parallèles et inégales P, M′ appliquées à la droite AC : la résultante des deux forces égales Q, M est dirigée suivant une droite CK qui divise (**12**) en deux parties égales l'angle MCQ ; la résultante HK des deux forces P, M′ appliquées aux points A, C de la droite AC, passe par un point H de cette droite, tel qu'on a (**18**)

$$P : M' \text{ ou } Q :: HC : HA,$$

et de plus, elle est parallèle à la direction AB de

(*) Cette démonstration diffère peu de celle qui a été donnée par M. Poinsot, dans la 1re édition de sa *Statique*, année 1803. *Hachette, éditeur.*

la force P; donc le point K, intersection des deux résultantes CK, HK, est un point de la résultante des quatre forces P, Q, M, M′, et par conséquent des deux premières P et Q. Le point K est sur la direction de la diagonale AD du parallélogramme construit sur AB et AC, comme côtés; en effet, par construction, l'angle HCK égale l'angle KCD. Or, les angles KCD et CKH sont égaux comme alternes-internes; donc, dans le triangle CHK, les angles K et C sont égaux, d'où il suit que la droite KH est de même longueur que la droite HC; or on a la proportion

$$P : Q :: HC : HA ;$$

donc on aura

$$P : Q :: KH : HA,$$

et parce qu'on a aussi

$$P : Q :: CD : AC,$$

le rapport des droites AC et CD est le même que celui des droites AH et HK; donc les trois points A, K, D sont en ligne droite, et cette droite est la diagonale du parallélogramme construit AB et AC comme côtés.

COROLLAIRE I.

34. Si d'un point quelconque D (*fig.* 10), pris

sur la direction AD de la résultante de deux forces P, Q, on mène les droites DB, DC parallèles aux directions de ces forces, on formera un parallélogramme ABCD dont les côtés AB, AC seront proportionnels aux forces P, Q, c'est-à-dire que l'on aura

$$P : Q :: AB : AC, \text{ ou } :: DC : DB.$$

Car si ces côtés n'étaient pas proportionnels aux forces, leur résultante serait dirigée suivant la diagonale du parallélogramme dont les côtés seraient proportionnels à ces forces (**32**), et non pas suivant AD, ce qui serait contre la supposition.

COROLLAIRE II.

35. Si d'un point quelconque D (*fig.* 10), pris sur la direction AD de la résultante de deux forces P, Q, on abaisse des perpendiculaires DE, DF sur les directions de ces deux forces, ces perpendiculaires seront entre elles réciproquement comme les forces P, Q.

Car nous venons de voir (**34**) que l'on a

$$P : Q :: DC : DB;$$

et les triangles semblables DBE, DCF donnent

$$DC : DB :: DF : DE.$$

Donc on aura

$$P : Q :: DF : DE.$$

THÉORÈME.

36. *Lorsque les directions de deux forces* P, Q *sont comprises dans un même plan, et concourent en un point* A, *si l'on porte sur ces directions les droites* AB, AC *proportionnelles à ces forces, de manière que l'on ait* Fig. 11.

$$P:Q::AB:AC,$$

et qu'on achève le parallélogramme ABDC, *la résultante* R *de ces deux forces sera représentée en grandeur et en direction par la diagonale* AD *du parallélogramme; c'est-à-dire que l'on aura*

$$P:Q:R::R:AB:AC:AD.$$

Démonstration. Nous avons déjà vu (**32**) que la résultante des deux forces P, Q sera dirigée suivant la diagonale AD du parallélogramme; il ne s'agit plus que de faire voir que sa grandeur sera représentée par celle de cette diagonale.

Soit appliquée au point A une force S égale et directement opposée à la résultante R; cette force sera dirigée suivant le prolongement de la diagonale DA, et les trois forces P, Q, S seront en équilibre. Donc la force Q sera aussi égale et directement opposée à la résultante des deux autres forces P, S; et par conséquent

cette dernière résultante sera dirigée suivant le prolongement de la droite CA. Soit portée CA sur son prolongement de A en H; soit menée la droite HB qui sera parallèle à AD, et par conséquent à la direction de la force S, et par le point H soit menée HK parallèle à la direction de la force P; les deux forces P, S seront entre elles comme les côtés AK, AB du parallélogramme ABHK (**34**), c'est-à-dire que l'on aura

$$P:S::AB:AK \text{ ou } HB.$$

Or, à cause du parallélogramme ADBH, on a $HB = AD$; de plus, les deux forces S et R sont égales; donc on aura

$$P:R::AB:AD.$$

Mais on a par la supposition:

$$P:Q::AB:AC.$$

Donc, en réunissant ces dernières proportions, on aura

$$P:Q:R::AB:AC:AD.$$

COROLLAIRE I.

37. Si les deux forces P, Q sont appliquées au point A, on leur fera équilibre en appliquant au même point une troisième force dirigée suivant AK, et proportionnelle à la diagonale AD;

car cette force sera égale et directement opposée à la résultante de deux forces P, Q.

Si les forces P, Q sont appliquées à d'autres points de leurs directions, on leur fera pareillement équilibre en appliquant à un point quelconque de la droite AD, et dans le sens DA, une force proportionnelle à DA, pourvu que le point d'application de cette dernière force soit lié d'une manière invariable aux points d'application des deux forces P, Q.

COROLLAIRE II.

38. On pourra toujours décomposer une force R, donnée de grandeur et de direction, en deux autres forces P, Q, dirigées suivant des droites données AP, AQ, pourvu que ces directions et celles de la force R soient comprises dans un même plan, et concourent en un même point A.

Pour cela, on représentera la force R par une partie AD de sa direction; puis en menant par le point D les droites DC, DB, parallèles aux directions données AP, AQ, on formera un parallélogramme ABCD, dont les côtés AB, AC représenteront les forces demandées P, Q; car (**36**) la résultante de ces deux forces aura la même grandeur et la même direction que la force R.

On trouvera les grandeurs des deux forces P, Q par le moyen des deux proportions :

$$AD : AB :: R : P.$$
$$AD : AC :: R : Q.$$

COROLLAIRE III.

39. Dans le triangle ABD (*fig.* 11), les côtés AB, BD, AD sont proportionnels aux sinus des angles CAD, DAB, BAC, formés par les directions des forces P, Q, R ; d'où il suit qu'on aura la proportion

$$P : Q : R :: \sin(Q, R) : \sin(P, R) : (P, Q);$$

le signe tel que (Q, R) étant l'angle des deux forces Q et R.

Le même triangle ABD donne

$$\overline{AD}^2 = \overline{AB}^2 + \overline{BD}^2 \pm 2\,AB \times BD \cos ABD;$$

donc

$$R^2 = P^2 + Q^2 \pm 2PQ \cos(P, Q).$$

PROBLÈME.

Fig. 12, Pl. 1. **40.** *Déterminer la résultante de tant de forces* P, Q, R, S,... *qu'on voudra, dont les directions, comprises ou non comprises dans un même plan, concourent en un même point* A.

SOLUTION. On portera sur les directions de

toutes les forces, à partir du point A, des droites AB, AC, AD, AE,..., proportionnelles à leurs grandeurs; puis, considérant d'abord deux quelconques de ces forces, telles que P, Q, on achèvera le parallélogramme ABFC, dont la diagonale AF représentera en grandeur et en direction la résultante particulière T de ces deux forces (36).

A la place des forces P, Q, on prendra leur résultante T, et considérant les deux forces T, R, on achèvera le parallélogramme AFGD, dont la diagonale AG représentera en grandeur et en direction la résultante V des deux forces T, R, qui sera celle des trois forces P, Q, R.

Pareillement, à la place des forces P, Q, R, on prendra leur résultante V, et considérant les deux forces V, S, on achèvera le parallélogramme AGHE, dont la diagonale AH représentera, en grandeur et en direction, la résultante X des forces V, S, qui sera aussi celle des quatre forces P, Q, R, S.

En continuant ainsi de suite, on trouvera la direction et la grandeur de la résultante générale de toutes les forces P, Q, R, S,..., en quelque nombre qu'elles soient.

COROLLAIRE.

41. Si toutes les forces P, Q, R, S,... sont

immédiatement appliquées au point A de concours de leurs directions, pour leur faire équilibre, on trouvera d'abord la grandeur et la direction de leur résultante (40); puis on appliquera au point A une force qui lui soit égale et directement opposée. Mais si les forces sont appliquées à d'autres points de leurs directions, liés entre eux d'une manière invariable, on leur fera équilibre en appliquant à un point quelconque de la direction de leur résultante, une force qui soit égale et directement opposée à cette résultante, pourvu que le point d'application de cette force soit aussi lié d'une manière invariable aux points d'application des forces P, Q, R, S,....

PROBLÈME.

Fig. 13. **42.** *Déterminer la résultante de tant de forces* P, Q, R, S,... *qu'on voudra, dont les directions comprises dans un même plan ne concourent pas à un même point; dont les points d'application* A, B, C, D,... *sont liés entre eux d'une manière invariable, et dont les grandeurs sont représentées par les parties* A*a*, B*b*, C*c*, D*d*,... *de leurs directions.*

SOLUTION. Après avoir prolongé les directions de deux quelconques de ces forces, telles que

P, Q, jusqu'à ce qu'elles se soient rencontrées quelque part en un point E, on portera de E en F et de E en G les droites A*a*, B*b*, qui représentent ces forces; et l'on achèvera le parallélogramme EF*e*G, dont la diagonale E*e* représentera en grandeur et en direction la résultante T des deux forces P, Q (36).

A la place des forces P, Q, on prendra leur résultante T, dont on prolongera la direction, ainsi que celle de la force R, jusqu'à ce qu'elles se rencontrent quelque part en un point H; on portera la droite E*e* de H en I, la droite C*c* de H en K, et l'on achèvera le parallélogramme HI*h*K, dont la diagonale H*h* représentera en grandeur et en direction la résultante V des deux forces T, R, qui sera aussi celle des trois forces P, Q, R.

Pareillement, à la place des trois forces P, Q, R, on prendra leur résultante V, et on prolongera sa direction, ainsi que celle de la force S, jusqu'à ce qu'elles se rencontrent en un point L; puis portant de L en M et de L en N les droites H*h*, D*d*, qui représentent les forces V et S, on achèvera le parallélogramme LM*l*N, dont la diagonale L*l* représentera la résultante X de ces deux forces, qui sera aussi celle des quatre forces P, Q, R, S.

En continuant ainsi de suite, on trouvera la grandeur et la direction de la résultante géné-

rale de toutes les forces proposées, en quelque nombre qu'elles soient.

COROLLAIRE.

43. Donc, lorsque plusieurs forces, dirigées dans un même plan, sont appliquées à des points liés entre eux d'une manière invariable, ces forces ont toujours une résultante : ainsi il est possible de leur faire équilibre au moyen d'une force unique, excepté dans le cas où la direction d'une de ces forces étant parallèle à celle de la résultante de toutes les autres, cette force et cette résultante seraient égales entre elles, et agiraient en sens contraires; car nous avons vu (**26**) qu'alors pour leur faire équilibre, il faudrait appliquer une force nulle, suivant une droite située à une distance infinie ; ce qui est impraticable.

THÉORÈME.

Fig. 14. **44.** *Si trois forces* P, Q, R *sont représentées en grandeurs et en directions par les trois arêtes* AB, AC, AD, *contiguës au même angle d'un parallélipipède* ABFEGD, *de manière que l'on ait*

$$P : Q : R :: AB : AC : AD,$$

leur résultante S *sera représentée en grandeur et en direction par la diagonale* AE *du parallélipi-*

pède contiguë au même angle; et l'on aura

$$P:Q:R:S::AB:AC:AD:AE.$$

DÉMONSTRATION. Dans la face ABFC, qui contient les directions des deux forces P, Q, soit menée la diagonale AF; soit aussi menée la diagonale DE dans la face opposée DHEG : ces deux diagonales seront parallèles et égales; car les deux arêtes AD, EF du parallélipipède aux extrémités desquelles elles se terminent sont parallèles et égales : donc AFED sera un parallélogramme. Cela posé, les deux forces P, Q étant représentées en grandeurs et en directions par les côtés AB, AC de la face ABFC, qui est un parallélogramme, leur résultante T sera représentée en grandeur et en direction par la diagonale AF (**36**), et l'on aura

$$P:Q:T::AB:AC:AF.$$

De même les deux forces T, R étant représentées par les côtés AF, AD du parallélogramme AFED, leur résultante S, qui sera aussi celle des trois forces P, Q, R, sera représentée par la diagonale AE du même parallélogramme, et l'on aura

$$T:R:S::AF:AD:AE.$$

Donc, en réunissant les deux suites propor-

tionnelles, on aura

$$P:Q:R:S::AB:AC:AD:AE.$$

Or la diagonale AE est en même temps celle du parallélipipède; donc la résultante des trois forces P, Q, R sera représentée en grandeur et en direction par la diagonale du parallélipipède.

COROLLAIRE I.

45. On pourra toujours décomposer une force S donnée de grandeur et de direction, en trois autres forces P, Q, R, dirigées suivant des droites données AP, AQ, AR, non comprises dans un même plan, pourvu que ces trois directions et celle de la force S concourent en un même point A.

Pour cela, par les trois directions, considérées deux à deux, on mènera les trois plans BAC, CAD, DAB; on représentera la force S par une partie AE de sa direction; et par le point E on mènera trois autres plans EGDH, EHBF, EFCG, respectivement parallèles aux trois premiers : ses six plans seront les faces d'un parallélipipède dont AE sera la diagonale, et dont les arêtes AB, AC, AD, qui seront prises sur les trois directions données, représenteront les grandeurs des trois forces demandées P, Q, R ; car (44) la résultante de ces trois forces aura

la même grandeur et la même direction que la force S.

Autrement, on mènera par le point E trois droites parallèles aux directions AP, AQ, AR; et les parties EF, EH, EG de ces droites, comprises entre le point E et les plans BAC, CAD, DAB, représenteront les grandeurs des forces demandées P, Q, R; car ces droites étant trois arêtes du parallélipipède, elles sont respectivement égales aux autres arêtes AB, AC, AD, qui leur sont parallèles.

COROLLAIRE II.

46. Lorsque les trois forces P, Q, R sont perpendiculaires entre elles, la résultante S est la diagonale d'un parallélipipède rectangle dont les trois arêtes adjacentes à un même sommet d'angle sont égales aux trois forces P, Q, R; la grandeur de cette résultante est, dans ce cas, exprimée par $\sqrt{P^2 + Q^2 + R^2}$.

COROLLAIRE III.

47. Quel que soit le nombre de forces P, Q, R, S,... appliquées aux points fixes A, B, C, D,..., on pourra toujours concevoir que le système de trois droites perpendiculaires entre elles se soit transporté parallèlement à elles-mêmes aux points d'application des forces, et que chacune des forces soit décomposée en trois autres

dirigées suivant les trois droites rectangulaires passant par son point d'application ; alors toutes les forces P, Q, R, S,... seront décomposées en trois systèmes de forces telles, que toutes les forces d'un même système se réduiront à une seule force de même direction; donc toutes les forces P, Q, R, S auront trois résultantes parallèles à trois droites rectangulaires fixes et déterminées de position par rapport à ces forces. (*Voyez* n° **53**.)

COROLLAIRE IV.

48. Nommant S, S′, S″,... les forces qui agissent sur un point déterminé; et menant par ce point trois droites fixes et perpendiculaires entre elles, chacune des forces S, S′, S″,... se décomposera en trois autres p, q, r, dirigées suivant les droites rectangulaires.

Nommant de même p', q', r' les trois forces composantes de la force S′, p'', q'', r'', les trois forces composantes de la force S″, etc.; la résultante de toutes les forces S, S′, S″ sera la diagonale d'un parallélipipède rectangle, dont les trois côtés adjacents au même angle seront,

Pour le premier, $p+p'+p''+\ldots$;

Pour le second, $q+q'+q''+\ldots$;

Pour le troisième, $r+r'+r''+\ldots$.

Donc cette résultante aura pour expression

$$\sqrt{(p+p'+p''+\ldots)^2+(q+q'+q''+\ldots)^2+(r+r'+r''+\ldots)^2}$$

THÉORÈME.

49. *Deux forces dirigées suivant des droites qui ne se rencontrent pas ne peuvent pas se réduire à une force unique qui leur soit équivalente.*

DÉMONSTRATION. Soient P et Q les deux forces dont les directions ne se rencontrent pas. Si une troisième force R leur fait équilibre, deux points quelconques fixes, l'un pris sur la direction de cette force R, et l'autre sur la direction de la force P, détruiront nécessairement la force Q : or ces deux points peuvent être pris de manière que la droite qui les unit ne rencontre pas la force Q ; donc cette force ne sera pas détruite, donc il est absurde de supposer que les deux forces P et Q aient une résultante unique R.

THÉORÈME.

50. *Toutes les forces* P, Q, R, S,... *appliquées aux points* A, B, C, D,... *liés entre eux d'une manière invariable, peuvent en général se réduire à deux forces dirigées suivant des droites qui ne se rencontrent pas*

DÉMONSTRATION. Ayant prolongé les droites suivant lesquelles les forces P, Q, R, ... sont dirigées, jusqu'à ce qu'elles coupent un plan fixe et déterminé de position par rapport à ces droites, on pourra considérer les points d'intersection comme les points d'application des forces; or chaque force pourra se décomposer en deux, l'une située dans le plan et l'autre perpendiculaire à ce plan : toutes les forces dirigées dans le plan auront une résultante; les forces perpendiculaires au plan, et par conséquent parallèles entre elles, auront une autre résultante. Dans quelques cas particuliers, ces deux résultantes se rencontreront, et toutes les forces proposées P, Q, R, S,... se réduiront à une seule; mais en général elles ne se rencontreront pas; donc on aura deux forces, l'une située dans un plan pris arbitrairement, et l'autre perpendiculaire à ce plan, qui feront équilibre à tant de forces qu'on voudra P, Q, R, S,... appliquées en des points A, B, C, D. Il faut excepter de cette conclusion générale le cas particulier que nous allons examiner, et qui a lieu lorsque les forces situées dans le plan et les forces perpendiculaires au plan se réduisent à un ou plusieurs couples de forces égales, parallèles et appliquées en sens contraire à une même droite.

COROLLAIRE.

51. Lorsque deux forces agissent suivant des droites qui ne se rencontrent pas, il y a une infinité de systèmes de deux forces agissant suivant d'autres droites qui ne se rencontrent point, dont l'action est équivalente à celle des deux premières forces : en effet, une force quelconque peut être décomposée en deux autres forces, l'une perpendiculaire à un plan pris arbitrairement, et l'autre située dans ce plan; donc deux forces quelconques sont équivalentes à deux autres forces, l'une située dans le plan qui a été pris arbitrairement, et l'autre perpendiculaire à ce plan.

PROBLÈME.

52. *Étant données deux forces dirigées suivant des droites qui ne se rencontrent pas, en trouver deux autres qui leur soient équivalentes, et dont l'une soit dirigée suivant une droite donnée de position.*

SOLUTION. Soient P et Q les deux forces données; ayant mené un plan perpendiculaire à la droite donnée de position, on décomposera les forces P et Q en deux autres P′, Q′, dirigées, l'une dans ce plan, et l'autre perpendiculairement au même plan; on décomposera la forme Q′ parallèle à la droite donnée de posi-

tion, en deux autres q', q'', parallèles à Q', dont l'une q' passera par la droite donnée, et l'autre q'' par un point de la force P'; les deux forces P', q'' concourantes en un même point se réduiront à une seule force q; donc les deux forces P et Q seront transformées en deux autres forces équivalentes q, q', dont la dernière q' passera par une droite donnée.

53. *Examen d'un cas particulier de la composition des forces appliquées à des points donnés* A, B, C, D,... *invariablement fixés entre eux.*

PROPOSITIONS.

Ayant décomposé chacune des forces P, Q, R, S,... appliquées aux points A, B, C, D en deux autres, l'une située dans un plan donné K, l'autre perpendiculaire à ce plan, soient S et T les résultantes de ces deux systèmes de forces; il peut arriver que le premier système de forces, au lieu d'avoir pour résultante une force unique S, se réduise seulement à un couple de forces $+s$, $-s$, égales, parallèles, opposées et appliquées à une même droite; dans ce cas, les trois forces T, $+s$, $-s$ équivaudront à deux forces dirigées en dehors du plan du couple $+s$, $-s$: de même, si à la place d'une résultante unique T, les forces perpendiculaires au plan K se réduisaient à un seul couple $+t$, $-t$ (désignant par cette expression deux

forces égales parallèles, opposées et appliquées à une même droite), les trois forces S, $+t$, $-t$ équivaudraient encore à deux forces, comme dans le cas précédent; enfin, si toutes les forces agissant dans le plan K et perpendiculairement à ce plan se réduisaient à deux couples $+s, -s$ et $+t, -t$, ces deux couples se composeraient à un seul.

Les trois propositions que nous venons d'énoncer sont comprises dans les deux suivantes :

1°. Une force T et un couple $+s, -s$ sont équivalentes à deux forces dirigées suivant des droites qui ne se rencontrent pas;

2°. Deux couples $+s, -s$ et $+t, -t$ sont équivalents à un seul couple de même nature, tel que $+r, -r$.

Démonstration de ces deux propositions.

54. Ire PROPOSITION. Une force T et un couple $+s, -s$ se composent en deux forces : en effet, le plan du couple prolongé coupe la force T en un point qu'on peut regarder comme le point d'application de cette force T; menant par ce point et dans le plan du couple une droite quelconque, et considérant cette droite comme fixe par rapport aux trois forces T, $+s$, $-s$, qui lui sont appliquées, on décomposera la force T en deux autres parallèles t, t', qui auront sur la

droite fixe les mêmes points d'application que les forces $+s$, $-s$. Les forces t, s, concourantes au même point, auront une résultante; il en sera de même des forces t', $-s$; elles auront une seconde résultante; ces deux résultantes seront évidemment équivalentes aux trois forces T, $+s$, $-s$.

Fig. 13, *a* Pl. 1. **55.** Si le plan du couple était parallèle à la force T, il faudrait décomposer les forces du couple $+s$ et $-s$ parallèlement à T. Supposons ce couple appliqué à la droite AB (*fig.* 13, *a*) perpendiculairement à cette droite; menant par leurs points d'application A et B, des droites AM, BN parallèles à la direction de la force T, on décomposera la force $+s$ en deux autres suivant AM et AB, la force $-s$ en deux autres suivant BN et BA; les forces suivant AB se détruiront; la force dirigée suivant AM ou suivant BN, et la force T qui lui est parallèle, se composeront en une seule force; donc, dans ce cas, les trois forces T, $+s$, $-s$ se réduiront à deux forces, l'une dirigée dans le plan du couple $+s-s$, et l'autre parallèle à ce plan.

56. IIe PROPOSITION. Deux couples $+s$, $-s$ et $+t$, $-t$, situés dans des plans quelconques, se composent en un seul couple $+r$, $-r$; en effet, les plans de ces couples prolongés se rencontrent suivant une droite qu'on peut consi-

dérer comme liée invariablement aux points d'application des forces qui composent les deux couples. Soit (*fig.* 13, *b*) KL cette droite, intersection des deux plans LKMN, LKM'N', qui contiennent, l'un le couple $+s, -s$, appliqué à la droite AB, l'autre le couple $+t, -t$, appliqué à la droite CD; les directions des forces $+s, -s$, $+t, -t$ coupent cette droite aux points a, b, c, d; divisant les droites ab, cd en deux parties égales, et marquant les points milieux f' f, on peut transporter le couple $+t, -t$ appliqué à la droite CD parallèlement à lui-même, de manière que les points f, f' se confondent; on aura un nouveau couple $+t', -t'$. Il faut d'abord démontrer que ce second couple composé de forces égales et parallèles à celles du premier, et appliqué à la droite C'D' égale à CD, lui fera équilibre, et qu'en général on ne change pas l'état d'équilibre de deux couples en transportant l'un des couples parallèlement à lui-même dans son plan : or, cette proposition est évidente, car le point O étant le milieu de la droite $c'd$, les deux forces $+t', -t$, ainsi que les deux forces $-t', +t$ qui agissent à des distances égales de ce point O, se font équilibre; donc le second couple peut être substitué au premier. Or, la force $+t'$ est décomposable en deux autres forces parallèles passant par les points a et b;

la force $-t'$ l'est de même en deux autres passant par les points b et a; et à cause de $c'a = d'b$, les forces composantes de ces deux forces $+t'$ et $-t'$ seront égales et ne différeront qu'en directions; donc chacune des trois forces concourant au point a sera égale à l'une des trois forces concourant au point b; donc les résultantes des deux systèmes de forces appliquées aux points a et b seront égales et opposées; d'où il suit que les deux couples $+s, -s$ et $+t, -t$ se réduiront à un seul $+r, -r$.

Si les forces $+t, -t$ étaient parallèles à la droite LK, on changerait (55) le couple $+s, -s$ en un autre $+s', -s'$, dont les forces seraient dirigées parallèlement à la droite LK, et les quatre forces parallèles $+t$, $+s'$, $-t$, $-s'$ se réduiraient à deux égales et opposées $+(t+s')$ et $-(t+s')$ (*).

(*) *Voyez* la théorie des couples, dans la *Statique* de M. Poinsot, 6e édition, année 1834; chez M. Bachelier.

CHAPITRE II.

DES MOMENTS.

57. On considérera deux espèces de *moments*. Le *moment* d'une force par rapport à un point est le produit de cette force multipliée par la perpendiculaire abaissée de ce point sur la force; le *moment* d'une force par rapport à un plan est le produit de cette force multipliée par la distance de son point d'application à ce plan : cette seconde espèce de *moments* ne change pas, quoique les forces varient de direction; ils diffèrent par cette condition des *moments* de la première espèce, qui sont indépendants des points d'application des forces dont la direction est constante.

58. Lorsque l'on considère les moments de plusieurs forces par rapport à un même point, ce point se nomme *centre* des moments.

59. Il suit de là que si l'on connaît la grandeur d'une force, et son moment par rapport à un centre, par rapport à un plan, et si le plan est parallèle à la force, on aura la distance du centre, ou du plan, à la direction de la force, en prenant le quotient du moment

divisé par la force; si l'on connaît le moment et la distance, on aura la grandeur de la force en prenant le quotient du moment divisé par la distance.

COROLLAIRE.

60. Lorsque les deux forces P, Q, dont les directions sont parallèles, agissent dans le même sens, leurs moments, par rapport à un point quelconque C de la direction de leur résultante, sont égaux.

Fig. 15. Car si par le point C on mène une droite AB perpendiculaire aux directions des deux forces, et terminée en A et B à ces deux directions, cette droite sera partagée par le point C en deux parties réciproquement proportionnelles aux forces P, Q (**18**), c'est-à-dire que l'on aura

$$P : Q :: BC : AC.$$

Donc, en égalant le produit des extrêmes au produit des moyens, on aura

$$P \times AC = Q \times BC.$$

THÉORÈME.

Fig. 16. **61**. *Si, aux extrémités* A, B *d'une droite in-*

flexible, sont appliquées deux forces P, Q, *dont les directions soient parallèles, et qui agissent dans le même sens, et si par le point d'application* C *de leur résultante on mène dans un plan quelconque une droite* DE, *sur laquelle on abaisse des points* A *et* B *les perpendiculaires* AD, BE, *on aura*

$$P \times AD = Q \times BE.$$

DÉMONSTRATION. Les triangles rectangles ADC, BEC, qui sont semblables, parce que les angles opposés au sommet C sont égaux, donnent

$$BC : AC :: BE : AD.$$

Or, on a (**18**) $P : Q :: BC : AC$.

Donc on aura $P : Q :: BE : AD$;

et, en égalant le produit des extrêmes à celui des moyens,

$$P \times AD = Q \times BE.$$

THÉORÈME.

62. *Deux forces* P, Q, *dont les directions sont parallèles, et qui agissent dans le même sens, étant appliquées aux points* A, B *d'une droite inflexible, et par un point* F *de cette droite étant menée dans un plan quelconque la droite* FH : Fig. 16 et 17.

1°. *Si le point* F *est pris sur le prolongement de* Fig. 16.

AB, *si des points* A, B, *et du point d'application* C *de la résultante, on abaisse sur* FH *les perpendiculaires* AG, BH, CI, *on aura*

$$R \times CI = Q \times BH + P \times AG;$$

Fig. 17. 2°. *Si le point* F *est pris entre* A *et* B, *on aura*

$$R \times CI = Q \times BH - P \times AG.$$

DÉMONSTRATION. Par le point C soit menée DE parallèle à FH, et qui coupera en D, E les perpendiculaires AG, BH, prolongées s'il est nécessaire; on aura $DG = CI = EH$, et de plus (**61**) $P \times AD = Q \times BE$.

Cela posé, dans le premier cas, la résultante R étant égale à la somme des deux forces P, Q (**18**), on aura

$$R \times CI = (Q + P) \times CI,$$

ou $$= Q \times HE + P \times GD.$$

Mais on a $GD = AD + AG$; donc on aura

$$R \times CI = Q \times HE + P \times AD + P \times AG;$$

ou mettant, au lieu de $P \times AD$, le produit $Q \times BE$, qui lui est égal, on aura

$$R \times CI = Q \times HE + Q \times BE + P \times AG;$$

ou enfin

$$R \times CI = Q \times BH + P \times AG.$$

Dans le second cas, on a pareillement

$$R \times CI = Q \times HE + P \times GD.$$ Fig. 17.

Mais on a $GD = AD - AG$; donc on aura $R \times CI = Q \times HE + P \times AD - P \times AG$; ou mettant, au lieu de $P \times D$, sa valeur $Q \times ABE$, on aura

$$R \times CI = Q \times HE + Q \times BE - P \times AG;$$

ou enfin

$$R \times CI = Q \times BH - P \times AG.$$

Donc, etc.

COROLLAIRE I.

63. Il suit de là, 1° que lorsque les deux points A, B seront du même côté de la droite FH, la distance CI du point C de la résultante à cette droite sera, à cause de $R = P + Q$, Fig. 16.

$$CI = \frac{Q \times BH + P \times AG}{P + Q}.$$

2°. Que lorsque les points A, B seront placés de part et d'autre de la droite FH, cette distance sera Fig. 17.

$$CI = \frac{Q \times BH - P \times AG}{P + Q}.$$

Dans ce cas, le point C sera placé, par rapport à la droite GH, du même côté que la force Q, pour laquelle le produit $Q \times BH$ est le plus grand.

COROLLAIRE II.

Fig. 16 et 17. **64.** Si la droite FH est perpendiculaire à AB, les droites AG, BH, CI seront toutes trois dirigées suivant AB, et la proposition énoncée dans le théorème précédent n'en aura pas moins lieu. Or, dans ce cas on aura

$$AG = AF, \quad BH = BF, \quad CI = CF.$$

Donc on aura, pour la *fig.* 16,

$$R \times CF = Q \times BF + P \times AF;$$

et pour la *fig.* 17,

$$R \times CF = Q \times BF - P \times AF.$$

Quant à la distance CF du point F au point d'application C de la résultante $R = P + Q$, elle sera, pour la *fig.* 16,

$$CF = \frac{Q \times BF + P \times AF}{P + Q};$$

et pour la *fig.* 17,

$$CF = \frac{Q \times BF - P \times AF}{P + Q}.$$

THÉORÈME.

65. *Deux forces* P, Q, *dont les directions sont parallèles, et qui agissent dans le même sens, étant appliquées aux points* A, B *d'une droite inflexible, et par un point* F *de cette droite, étant mené un plan* MN *parallèle à leurs directions :* Fig. 16 et 17.

1°. *Si le point* F *est pris sur le prolongement de* AB, *la somme des moments des deux forces* P, Q, *par rapport au plan* MN, *sera égale au moment de leur résultante* R; *c'est-à-dire que si des points* A, B, *et du point d'application* C *de la résultante, on abaisse sur le plan les perpendiculaires* AG, BH, CI, *on aura* Fig. 18.

$$R \times CI = Q \times BH + P \times AG.$$

2°. *Si le point* F *est pris entre* A *et* B, *la différence des moments des forces* P, Q *sera égale au moment de leur résultante; c'est-à-dire que l'on aura* Fig. 19.

$$R \times CI = Q \times BH - P \times AG.$$

DÉMONSTRATION. Les trois droites AG, BH, CI, perpendiculaires au même plan MN, sont parallèles entre elles; de plus, elles passent par trois points A, B, C d'une même droite; donc elles sont dans un même plan mené par A, B; Fig. 18 et 19.

donc leurs pieds G, H, I et le point F sont dans ce plan. Mais les quatre points F, G, H, I sont aussi dans le plan MN; donc ils sont dans l'intersection de deux plans différents, et par conséquent en ligne droite. Soit donc menée la droite FGIH : elle coupera les droites AG, BH, CI, à angles droits; car elle sera dans le plan MN auquel ces droites sont perpendiculaires, et elle passera par leurs pieds. Donc, en considérant FGIH comme la droite FH (*fig.* 16 et 17):

Fig. 18. 1°. Lorsque le point F sera sur le prolongement de AB, on aura (**62**)

$$R \times CI = Q \times BH + P \times AG.$$

Fig. 18. 2°. Lorsque le point F sera compris entre A et B, on aura

$$R \times CI = Q + BH - P \times AG.$$

Donc, etc.

COROLLAIRE.

Fig. 18. **66**. Donc, 1° lorsque les deux forces P, Q seront du même côté par rapport au plan MN, la distance CI du plan à la direction de la résultante sera égale à la somme des moments des forces par rapport au plan, divisée par la résultante R, ou, ce qui revient au même (**18**), divisée

par la somme $P + Q$ des forces; c'est-à-dire que l'on aura

$$CI = \frac{Q \times BH + P \times AG}{P + Q}.$$

2°. Lorsque le plan passera entre les direc- Fig. 19.
tions des deux forces, cette distance sera égale à la différence des moments divisée par la somme des forces; c'est-à-dire que l'on aura

$$CI = \frac{Q \times BH - P \times AG}{P + Q}.$$

Dans le dernier cas, la résultante sera placée, par rapport au plan MN, du même côté que celle des deux forces P, Q dont le moment est le plus grand.

THÉORÈME.

67. *Si, à un nombre quelconque de points* A, Fig. 20.
B, C, D,..., *situés ou non situés dans un même plan, mais liés entre eux d'une manière invariable, sont appliquées des forces* P, Q, R, S,... *dont les directions soient parallèles, qui agissent dans le même sens, et qui soient toutes placées du même côté d'un plan quelconque* MN *parallèle à leurs directions, la somme des moments de toutes les forces par rapport au plan* MN *sera égale au moment de leur résultante.*

DÉMONSTRATION. Soit menée la droite AB, et soit E le point de cette droite par lequel passe la résultante T des deux forces P, Q; soit menée la droite EC, et soit F le point de cette droite par lequel passe la résultante V des deux forces T, R, qui sera aussi la résultante des trois forces P, Q, R; soit menée FD, et soit G le point de cette droite par lequel passe la résultante X des deux forces V, S, qui sera aussi la résultante des quatre forces P, Q, R, S; et ainsi de suite. Enfin, des points A, B, C, D,... et des points E, F, G,... soient abaissées sur le plan MN les perpendiculaires Aa, Bb, Cc, Dd,..., Ee, Ff, Gg,....

Cela posé, le moment de la résultante T sera égal à la somme des moments de ses deux composantes P, Q (65), et l'on aura

$$T \times Ee = T \times Aa + Q \times Bb.$$

Pareillement, le moment de la force V sera égal à la somme des moments de ses deux composantes T, R, et l'on aura

$$V \times Ff = T \times Ee + R \times Cc.$$

Donc, mettant pour $T \times Ee$, sa valeur, on aura

$$V \times Ff = P \times Aa + Q \times Bb + R \times Cc.$$

De même le moment de la force X sera égal à la somme des moments de ses deux composantes V, S, ce qui donnera

$$X \times Gg = V \times Ff + S \times Dd.$$

Donc, en mettant pour $V \times Ff$ sa valeur, on aura

$$X \times Gg = P \times Aa + Q \times Bb + R \times Cc + S \times Dd.$$

Et ainsi de suite, quel que soit le nombre des forces. Donc le moment d'une résultante quelconque est égal à la somme des moments de toutes les composantes; donc, etc.

COROLLAIRE I.

68. Nous avons vu (**27**) que la grandeur de la résultante X des forces P, Q, R, S,... est égale à la somme $P + Q + R + S$... de ces forces; donc la distance Gg de la direction de cette résultante au plan MN est égale à la somme des moments de toutes les forces P, Q, R, S,... divisée par la somme de toutes ces forces; c'est-à-dire que l'on a

$$Gg = \frac{P \times Aa + Q \times Bb + R \times Cc + S \times Dd}{P + Q + R + S}.$$

COROLLAIRE II.

69. Donc, si du côté vers lequel sont placées les forces, on mène un plan indéfini, parallèle à MN, et qui en soit éloigné d'une distance égale à Gg, c'est-à-dire égale à

$$\frac{P \times Aa + Q \times Bb + R \times Cc + S \times Dd}{P + Q + R + S},$$

ce plan contiendra la direction de la résultante de toutes les forces P, Q, R, S,...; car ce plan contiendra tous les points qui, de ce côté, sont éloignés du plan MN de la quantité Gg, et par conséquent tous ceux de la direction de la résultante.

COROLLAIRE III.

Fig. 21. **70.** *Si les forces* P, Q, R, S,... *sont situées de part et d'autre du plan* MN, *le moment de leur résultante par rapport à ce plan sera égal à l'excès de la somme des moments des forces qui sont situées d'un côté du plan, sur la somme des moments des forces qui sont situées de l'autre côté.*

En effet, soient V la résultante particulière de toutes les forces P, Q,... qui sont situées d'un côté du plan, en quelque nombre qu'elles soient, et E le point d'application de cette force. Pareillement soient X la résultante particulière

de toutes les forces R, S,... qui sont situées de l'autre côté, et F le point d'application de cette force. Si l'on abaisse sur le plan les perpendiculaires Aa, Bb,..., Ee, Cc, Dd,..., Ff, nous venons de voir (**67**) qu'on aura

$$V \times Ee = P \times Aa + Q \times Bb \ldots,$$

et

$$X \times Ff = R \times Cc + S \times Dd \ldots.$$

Actuellement, soient Y la résultante des deux forces V, X, et G son point d'application; cette force sera la résultante générale de toutes les forces P, Q, R, S,....

Cela posé, les deux forces V, X étant situées de part et d'autre du plan MN, le moment de leur résultante est égal à la différence de leurs moments (**65**); donc, en abaissant sur le plan la perpendiculaire Gg, on aura

$$Y \times Gg = V \times Ee - X \times Ff.$$

Donc, en mettant à la place de ces deux derniers moments leurs valeurs, on aura

$$Y \times Gg = P \times Aa + Q \times Bb \ldots - (R \times Cc + S \times Dd \ldots).$$

Donc, etc.

COROLLAIRE IV.

71. Donc, en général, de quelque manière que plusieurs forces P, Q, R, S,... dont les

directions sont parallèles, et qui agissent dans un même sens, soient situées par rapport à un plan MN, parallèle à leurs directions, la distance Gg de leur résultante à ce plan est égale à l'excès de la somme des moments des forces situées d'un côté du plan, sur la somme des moments des forces situées de l'autre côté, divisée par la somme de toutes les forces; c'est-à-dire que l'on a

$$Gg = \frac{P \times Aa + Q \times Bb \ldots - (R \times Cc + S \times Dd \ldots)}{P + Q + R + S};$$

et cette résultante est placée, par rapport au plan MN, du côté pour lequel la somme des moments est la plus grande.

COROLLAIRE V.

72. Donc, si du côté du plan MN, pour lequel la somme des moments est la plus grande, on lui mène un plan parallèle, indéfini, et qui en soit éloigné de la quantité Gg, ou

$$\frac{P \times Aa + Q \times Bb \ldots - (R \times Cc + S \times Dd \ldots)}{P + Q + R + S \ldots},$$

ce plan contiendra la direction de la résultante de toutes les forces P, Q, R, S,....

COROLLAIRE VI.

73. Si les directions des forces P, Q, R, S,...

sont toutes situées dans un même plan perpendiculaire au plan MN, les droites Aa, Bb, Cc, Dd,..., Gg tomberont toutes sur la droite KL, intersection des deux plans; et l'on n'en aura pas moins

$$Y \times Gg = P \times Aa + Q \times Bb \ldots + (R \times Cc + S \times Dd \ldots),$$
$$Y \times Gg = P \times Aa + Q \times Bb \ldots - (R \times Cc + S \times Dd \ldots),$$

selon que les forces seront du même côté, ou des deux côtés de la droite KL. Donc on aura, dans le premier cas,

$$Gg = \frac{P \times Aa + Q \times Bb + R \times Cc + S \times Dd \ldots}{P + Q + R + S \ldots};$$

et dans le second cas,

$$Gg = \frac{P \times Aa + Q \times Bb \ldots - (R \times Cc + S \times Dd \ldots)}{P + Q + R + S \ldots},$$

c'est-à-dire que, lorsque plusieurs forces dont les directions sont parallèles et situées dans un même plan agissent dans le même sens, la distance de leur résultante à une droite quelconque, tracée dans le même plan et parallèle à leurs directions, est en général égale à l'excès de la somme des moments des forces situées d'un côté de la droite, sur la somme des moments des forces situées de l'autre côté, divisée par la somme des forces.

PROBLÈME.

74. *Étant donné un nombre quelconque de forces dont les directions soient parallèles, qui agissent dans le même sens, et dont les points d'application soient situés ou non situés dans un même plan, déterminer par le moyen des moments la direction de la résultante de toutes ces forces.*

Fig. 24. SOLUTION. Après avoir mené à volonté deux plans différents ABCD, BCIK, parallèles aux directions des forces, on cherchera la distance de la résultante à chacun de ces plans en particulier (**71**); puis on mènera un plan EFGH parallèle à ABCD, éloigné de ce dernier plan de la distance à laquelle en est la résultante, et situé du côté pour lequel la somme des moments par rapport au plan ABCD est la plus grande; et ce plan EFGH contiendra la direction demandée (**71**). Pareillement on mènera un plan LMNO parallèle à BCIK, éloigné de ce dernier plan de la distance à laquelle en est la résultante, et situé du côté pour lequel la somme des moments, par rapport au plan BCIK, est la plus grande; et ce plan contiendra encore la direction demandée. Donc la direction de la résultante, devant être et dans le plan EFGH, et dans le plan LMNO, sera dans la droite PQ d'intersection de ces deux plans.

COROLLAIRE I.

75. Nous avons vu (**30**) que si plusieurs forces dont les directions sont parallèles, changent de directions, sans changer de grandeurs ni de points d'application, et sans cesser d'être parallèles entre elles, leur résultante passe toujours par un certain même point, qu'on appelle *centre des forces parallèles;* donc, pour les forces parallèles que l'on vient de considérer, le centre est placé dans la direction PQ de leur résultante.

Pour trouver ce centre, on mènera à volonté un troisième plan ABKR, et l'on concevra que toutes les forces, sans changer de grandeurs ni de points d'application, soient dirigées parallèlement entre elles et au plan ABKR; l'on cherchera la distance de la résultante de ces nouvelles forces à ce plan (**71**). Cela posé, si l'on mène un plan STVX parallèle à ABKR, et éloigné de ce dernier plan de la distance qu'on aura trouvée, ce plan contiendra la nouvelle résultante, et par conséquent le centre des forces. Donc le centre des forces, devant se trouver et dans la droite PQ et dans le plan STVX, se trouvera au point Y d'intersection de la droite et du plan; ou, ce qui revient au même, ce centre se trouvera au point Y d'intersection des trois plans EFGH, LMON, STVX.

COROLLAIRE II.

Fig. 25. **76.** Si les forces P, Q, R, S,..., dont les directions sont parallèles et agissent dans le même sens, sont situées dans un même plan; pour trouver la position de leur résultante, après avoir mené dans ce plan une droite LN parallèle aux directions des forces, et après avoir abaissé sur cette droite, de tous les points d'application A, B, C, D,..., les perpendiculaires Aa, Bb, Cc, Dd,..., on portera sur une droite LM perpendiculaire à LN, la droite Lg', égale à (**73**)

$$\frac{P\times Aa+Q\times Bb+R\times Cc+S\times Dd\ldots}{P+Q+R+S\ldots};$$

et la droite g'Y, menée par le point g' parallèlement à LN, sera la direction de la résultante.

Si toutes les forces n'étaient pas du même côté de la droite LN, il faudrait retrancher les moments des forces qui seraient situées de l'autre côté, au lieu de les ajouter (**73**).

COROLLAIRE III.

Fig. 25. **77.** Pour trouver le centre des forces P, Q, R, S,..., dont les directions sont parallèles et comprises dans un même plan, on concevra que ces forces, sans changer de gran-

deurs, et sans cesser d'être appliquées aux mêmes points A, B, C, D,..., soient dirigées parallèlement à une autre droite telle que LM, sur laquelle on abaissera les perpendiculaires Aa', Bb', Cc', Dd',..., et la distance Gg' de cette droite à la nouvelle résultante sera (73)

$$\frac{P\times Aa'+Q\times Bb'+R\times Cc'+S\times Dd'\ldots}{P+Q+R+S\ldots}.$$

Donc, si l'on porte sur une perpendiculaire à LM la droite Lg égale à cette distance, et que par le point g on mène gG parallèle à LM, cette droite gG sera la direction de la nouvelle résultante. Or, le centre des forces doit se trouver, et sur la direction de la première résultante $g'Y$, et sur celle de la seconde gG; donc il sera au point G d'intersection de ces deux directions.

Si toutes les forces n'étaient pas du même côté de la droite LM, il faudrait retrancher les moments de celles qui seraient situées de l'autre côté, au lieu de les ajouter.

COROLLAIRE IV.

78. Si les points d'application A, B, C, D,... sont dans un même plan auquel les directions des forces parallèles P, Q, R, S,... soient obliques, le centre G de ces forces sera aussi dans ce plan (30), et sa position sera la même que si

les directions des forces étaient parallèles entre elles et situées dans ce plan. Ainsi, pour trouver dans ce cas le centre des forces G, on mènera dans le plan deux droites quelconques LN, LM; puis on supposera que les forces soient dirigées parallèlement à LN, et l'on trouvera (77) la direction g'Y de leur résultante dans cette supposition; on supposera ensuite qu'elles soient dirigées parallèlement à LM, et l'on trouvera la direction Gg de leur résultante; et le point G d'intersection des deux droites g'Y, gG sera le centre des forces demandées.

Le centre étant trouvé, si l'on mène par ce point une droite parallèle aux directions réelles des forces P, Q, R, S,..., cette droite sera la direction de leur résultante.

COROLLAIRE V.

79. Enfin, si les points d'application a', b', c', d',... sont sur une même ligne droite LM oblique aux directions des forces, le centre g' de ces forces sera sur cette droite (30), et sa position sera la même que si les directions des forces étaient perpendiculaires à LM.

Donc (76) la distance g'L de ce centre à un point L donné sur la droite sera égale à

$$\frac{P\times a'L+Q\times b'L+R\times c'L+S\times d'L\ldots}{P+Q+R+S\ldots},$$

en observant que si toutes les forces n'étaient pas situées du même côté par rapport au point L, il faudrait retrancher les moments de celles qui seraient situées de l'autre côté, au lieu de les ajouter.

LEMME.

80. *Lorsque les directions des deux forces* P, Q *concourent en un point* A, *les moments de ces forces par rapport à un point quelconque* D *de la direction de leur résultante* R *sont égaux.* Fig. 26.

Car nous avons vu (35) que si du point D on abaisse les perpendiculaires DB, DC sur les directions des forces, prolongées s'il est nécessaire, on a

$$P : Q :: DC : DB.$$

Donc, en égalant le produit des extrêmes au produit des moyens, on a

$$P \times DB = Q \times DC.$$

COROLLAIRE.

81. Il suit de là que si les directions de deux forces P, Q concourent en un point A, le moment de l'une quelconque Q de ces forces par rapport à un point D de la direction de l'autre, sera égal au moment de leur résultante R par Fig. 27.

rapport au même point; c'est-à-dire qu'en abaissant du point D les perpendiculaires DB, DC sur la direction de la force Q, et sur celle de la résultante R, prolongées s'il est nécessaire, on aura

$$Q \times DB = R \times DC.$$

Car, si l'on applique au point A une troisième force S, égale et directement opposée à la résultante R, les trois forces P, Q, S seront en équilibre, et par conséquent la force P sera égale et directement opposée à la résultante des deux forces Q, S. Donc les moments des deux forces Q, S, par rapport au point D de la direction de leur résultante, seront égaux (**80**); donc on aura

$$Q \times DB = S \times DC;$$

ou, à cause de $S = R$,

$$Q \times DB = R \times DC.$$

THÉORÈME.

82. *Lorsque les directions de deux forces* P, Q *concourent en un même point* A, *le moment de la résultante* R *de ces forces par rapport à un point* D *quelconque, pris dans le plan de ces directions, est égal à la somme ou à la différence des moments des forces* P, Q, *par rapport au même point, selon que le point* D *est en dehors ou en dedans de l'an-*

gle PAQ, *formé par les directions des forces; c'est-à-dire que si du point* D *on abaisse sur ces directions, et sur celle de la résultante, les perpendiculaires* DB, DC, DE, *on a, dans le premier cas,*

$$R \times DE = Q \times DC + P \times DB;$$

et dans le second cas, Fig. 28.

$$R \times DE = Q \times DC - P \times DB.$$

DÉMONSTRATION. Soit menée la droite AD, Fig. 29. et soit décomposée la force P en deux autres p, p', dirigées, la première suivant AD, et la seconde suivant la direction de la force Q. Pour cela (**38**), on représentera la force P par la partie AF de sa direction; par le point F on mènera les droites FG, FH, respectivement parallèles à AQ et AD; et les deux composantes p, p' seront représentées par les côtés AG, AH du parallélogramme AGFH.

Le point D se trouvant sur la direction de la composante p, le moment de l'autre composante p' par rapport à ce point est égal au moment de leur résultante P, et l'on a (**81**) $p' \times DC = P \times DB$. De plus, à la place de la force P prenant les deux forces p, p', la résultante R des deux forces P, Q est aussi celle des trois forces p, p', Q.

Fig. 28. Cela posé, dans le premier cas, les deux forces Q et p', qui ont la même direction et qui agissent dans le même sens, équivalent à une force unique égale à leur somme $Q + p'$; ainsi la force D peut être regardée comme la résultante des deux forces p et $Q + p'$; donc le moment de cette résultante par rapport au point D de la direction de la première de ces forces est égal au moment de la seconde (**81**) ; donc on a

$$R \times DE = (Q + p')\,DC,$$

ou

$$R \times DE = Q \times DC + p \times DC.$$

Donc, en mettant à la place du moment $p' \times DC$ sa valeur, on a

$$R \times DE = Q \times DC + P \times DB.$$

Fig. 29. Dans le second cas, les deux forces Q, p', qui ont la même direction, et qui agissent en sens contraires, équivalent à une force unique égale à leur différence $Q - p$; or, le moment de cette force unique, par rapport au point D de la direction de la force p, est égal au moment de la résultante R de ces deux forces (**81**) ; et l'on a

$$R \times DE = (Q - p')\,DC,$$

ou

$$R \times DE = Q \times DC - p' \times DC.$$

Donc, en mettant à la place du moment $p' \times DC$ sa valeur, on a

$$R \times DE = Q \times DC - P \times DB.$$

Donc, etc.

Remarque I.

83. Ce théorème (**82**) de statique est une conséquence de la proposition suivante de géométrie : Si d'un point quelconque D (*fig.* 28 *a*, *Pl.* 2), pris dans le plan d'un parallélogramme AFML, on abaisse des perpendiculaires DB, DC, CE, sur les côtés et la diagonale de ce parallélogramme, qui concourent en un même point A, le produit de la diagonale AM par sa perpendiculaire DE est égal à la somme des produits des côtés multipliés chacun par sa perpendiculaire DB ou DC. Parmi les démonstrations connues de ce théorème, en voici une qui est assez simple : les triangles ADF, ADL, ADM ayant même base AD, sont entre eux comme leurs hauteurs Ef, Ll, Mm; mais on a Mm = Ff + Ll : car menant LK parallèle à AD, on a Mm = MK + KM = Ff + Ll ; donc le triangle ADM est égal à la somme des triangles ADF et ADL; donc

$$AM \times DE = AF \times DB + AL \times AC.$$

Remarque II.

84. Si l'on suppose que la droite AD soit inflexible, et que le point D soit immobile; lorsque ce point est placé en dehors de l'angle PAQ (*fig.* 28), les deux forces P, Q tendent à faire tourner dans le même sens le point A autour du point D; et au contraire, lorsque le point D est placé en dedans de l'angle PAQ (*fig.* 29), les deux forces tendent à faire tourner le point A dans des sens opposés.

Donc, si deux forces sont dirigées dans un même plan, le moment de leur résultante, par rapport à un point quelconque pris dans ce plan, est égal à la somme ou à la différence de leurs moments par rapport au même point, selon que ces forces tendent à faire tourner leur point d'application autour du centre des moments, ou dans le même sens, ou dans des sens opposés; et dans tous les cas, la résultante tend à faire tourner son point d'application dans le même sens que celle des deux forces dont le moment est le plus grand.

THÉORÈME.

Fig. 30. **85.** *Lorsque des forces* P, Q, R, S,..., *dirigées dans un même plan, sont appliquées à des points* a, b, c, d,. . *liés entre eux d'une manière invaria-*

ble, et tendent à faire tourner ces points dans le même sens autour d'un autre point D *pris dans ce plan, la somme des moments de ces forces par rapport au point* D *est égale au moment de leur résultante par rapport au même point.*

DÉMONSTRATION. Soient V la résultante particulière des deux forces P, Q; X celle des deux forces V, R, et par conséquent des trois forces P, Q, R; Y celle des deux forces X, S, et par conséquent des quatre forces P, Q, R, S; et ainsi de suite. Enfin du point D soient abaissées sur les directions des forces et sur celles des résultantes particulières V, X, Y,... les perpendiculaires DE, DF, DG, DH,..., DI, DK, DL,... Cela posé, le moment de la résultante V est égal à la somme des moments de ses composantes P, Q (82), ce qui donne

$$V \times DI = P \times DE + Q \times DF.$$

Pareillement le moment de la résultante X est égal à la somme des moments de ses composantes V, R, et l'on a

$$X \times DK = V \times DI + R \times DG;$$

ou, en mettant à la place du moment $V \times DI$ sa valeur,

$$X \times DK = P \times DE + Q \times DF + R \times DG.$$

On a de même $\quad Y \times DL = X \times DK + S \times DH,$

ou, en mettant pour le moment $X \times DK$ sa valeur,

$$Y \times DL = P \times DE + Q \times DF + R \times DG + S \times DH ;$$

et ainsi de suite, quel que soit le nombre des forces. Donc le moment de chaque résultante est égal à la somme des moments de toutes ses composantes ; donc, etc.

COROLLAIRE I.

Fig. 31. **86.** *Si les forces* P, Q, R, S,... *ne tendent pas à faire tourner leurs points d'application dans le même sens autour du centre des moments* D, *le moment de leur résultante est égal à l'excès de la somme des moments des forces qui tendent à faire tourner dans un sens, sur la somme des moments de celles qui tendent à faire tourner dans le sens opposé.*

En effet, soit V la résultante particulière de toutes les forces P, Q,... qui tendent à faire tourner dans un sens; pareillement soit X la résultante particulière de toutes les forces R, S,... qui tendent à faire tourner dans le sens contraire; et du point D soient abaissées sur les directions des forces, et sur celles des deux résultantes V, X, les perpendiculaires DE, DF,..., DI, DG, DH,..., DK ; nous venons de voir (85) que l'on a

$$V \times DI = P \times DE + Q \times DF \ldots$$

et $$X \times DK = R \times DG + S \times DH \ldots$$

Enfin soit Y la résultante de deux forces V, X, et par conséquent celles de toutes les forces P, Q, R, S,....

Cela posé, le moment de la résultante Y par rapport au point D est égal à la différence des moments de ses composantes V, X, qui tendent à faire tourner dans des sens opposés (84); c'est-à-dire qu'en abaissant sur sa direction la perpendiculaire DL, on a

$$Y \times DL = V \times DI - X \times DK.$$

Donc, en mettant à la place des deux moments leurs valeurs, on a

$$Y \times DL = P \times DE + Q \times DF \ldots - (R \times DG + S \times DH \ldots).$$

Donc, etc.

COROLLAIRE II.

87. Si les directions des forces P, Q, R, S,..., comprises dans un même plan, sont parallèles entre elles, les perpendiculaires DE, DF, DG, DH,..., DL, abaissées du centre des moments D sur ces directions et sur celle de la résultante Y, seront dans la même ligne droite; et la proportion précédente n'en aura pas moins lieu, soit que toutes les forces agissent dans le même sens, comme dans la *fig.* 32, soit qu'elles agissent les unes dans un sens et les autres dans le sens contraire, comme dans les *fig.* 33 et 34. Or, la résultante Y de toutes ces forces est égale à l'excès Fig. 32, 33 et 34.

de la somme de celles qui agissent dans un sens, sur la somme de celles qui agissent dans le sens opposé (**29**); donc la distance DL du centre des moments à la direction de la résultante est égale au quotient de l'excès de la somme des moments des forces qui tendent à faire tourner dans un sens, sur la somme des moments de celles qui tendent à faire tourner dans le sens opposé, divisé par l'excès des forces qui agissent dans un sens, sur la somme de celles qui agissent dans le sens contraire : ainsi on a

Fig. 32. $$DL = \frac{P \times DE + Q \times DF \ldots - (R \times DG + S \times DH \ldots)}{P + Q + R + S \ldots},$$

Fig. 33. $$DL = \frac{P \times DE + Q \times DF \ldots - (R \times DG + S \times DH \ldots)}{P + Q \ldots - (R + S \ldots)},$$

Fig. 34. $$DL = \frac{P \times DE + R \times DG \ldots - (Q \times DF + S \times DH \ldots)}{P + S \ldots - (Q + S \ldots)}.$$

Dans tous les cas, la résultante agit dans le sens pour lequel la somme des forces est la plus grande; et elle est placée, par rapport au point D, du côté pour lequel la somme des moments est la plus grande.

CHAPITRE III.

DES CENTRES DE GRAVITÉ.

88. La propriété en vertu de laquelle les corps abandonnés à eux-mêmes tombent vers la terre se nomme *pesanteur* ou *gravité*.

Toutes les molécules dont les corps sont composés jouissent de la pesanteur, et elles en jouissent sans interruption; car, en quelque nombre de parties qu'un corps soit divisé, chacune de ces parties pèse continuellement, et tombe vers la terre dès qu'elle est abandonnée à elle-même.

89. On appelle *poids* d'un corps l'effort que fait ce corps pour tomber lorsqu'il est retenu ou supporté par un obstacle qui s'oppose à sa chute; ce poids peut être regardé comme l'effet d'une force qui serait continuellement appliquée au corps : aussi l'on a coutume de considérer la pesanteur comme une force.

La pesanteur n'est pas une force rigoureusement constante pour la même molécule, et elle varie suivant les positions différentes que cette molécule peut avoir relativement au globe de la terre.

1°. Lorsque la distance de la molécule au centre de la terre change, la pesanteur décroît dans le même rapport que le carré de cette distance angmente; de plus, la terre n'étant pas parfaitement sphérique, et les droites menées de son centre à l'équateur étant plus grandes que celles qui aboutissent aux pôles, la pesanteur à la surface de la terre est plus grande pour une même molécule, lorsque cette molécule est placée vers les pôles, que lorsqu'elle est vers l'équateur, parce qu'alors la distance de la molécule au centre de la terre est moindre.

2°. La terre tourne autour de son axe, et toutes les parties qui la composent font leurs révolutions dans le même temps, c'est-à-dire à peu près en vingt-quatre heures. Les parties de la surface qui sont voisines de l'équateur décrivent des circonférences de cercles plus grandes que celles qui sont décrites par les parties voisines des pôles; leur force centrifuge, qui est pareillement plus grande, détruit une plus grande partie de l'effet de la pesanteur, et est une nouvelle cause qui rend cette dernière force moindre à l'équateur qu'elle n'est aux pôles.

Ainsi, en parlant rigoureusement, la pesanteur est invariable pour une même molécule, lorsque cette molécule s'éloigne ou s'approche de la surface de la terre, et lorsqu'elle s'éloigne

ou s'approche de l'équateur : mais les distances des positions dans lesquelles on a coutume, en Statique, de considérer une même molécule, sont si petites par rapport au rayon de la terre, que les effets de cette variation sont absolument insensibles; et l'on est autorisé à regarder la pesanteur comme une force constante pour une même molécule, quelle que soit la position de cette molécule.

90. La ligne droite suivant laquelle une molécule abandonnée à elle-même tombe vers la terre, et qui est évidemment la direction de la pesanteur, se nomme *verticale;* cette droite est partout perpendiculaire à la surface de la terre, ou plus exactement à la surface des eaux tranquilles.

91. On dit qu'un plan est horizontal lorsqu'il est perpendiculaire à une droite verticale.

Si la terre était parfaitement sphérique, toutes les directions de la pesanteur concourraient en un même point qui serait le centre : mais le globe de la terre n'étant pas une sphère parfaite, les directions de la pesanteur pour deux molécules différentes peuvent n'être pas dans un même plan; et lorsqu'elles sont dans un même plan, elles concourent en un même point.

Cependant les molécules dans un même corps, et celles des différents corps que l'on a

coutume de considérer en Statique, sont si voisines les unes des autres, eu égard à leurs distances au centre de la terre, que l'angle formé par les directions de la pesanteur pour deux d'entre elles n'est pas sensible, et l'on est autorisé à regarder toutes ces directions comme parallèles.

92. Nous regarderons donc toutes les molécules des corps pesants comme poussées ou tirées continuellement vers la terre par des forces constantes pour chacune d'elles; nous supposerons que ces forces sont parallèles et qu'elles agissent dans le même sens; et par conséquent nous pourrons leur appliquer tout ce que nous avons dit de la composition, de la décomposition et de l'équilibre des forces parallèles.

Or, lorsque plusieurs forces dont les directions sont parallèles, et qui agissent dans le même sens, sont appliquées à des points liés entre eux d'une manière invariable, nous avons vu, 1° que ces forces ont une résultante égale à leur somme (**27**); 2° que la direction de cette résultante est parallèle à celle des composantes; 3° qu'il existe un centre des forces par lequel passerait toujours cette résultante, quand même les forces, sans changer de grandeurs et sans cesser d'être parallèles, changeraient de direction (**30**).

Donc, 1° les poids de toutes les molécules

d'un corps solide ont une résultante qui constitue le poids du corps, et cette résultante est égale à la somme des poids des molécules; 2° la direction de cette résultante, ou du poids du corps, est toujours parallèle à celle de la pesanteur, et par conséquent verticale; 3° quelles que soient les différentes positions que l'on donne à ce corps, les directions des résultantes pour toutes ces positions se coupent en un même point; car, en variant la position du corps, on n'altère pas la grandeur des forces qui agissent sur les molécules, et ces forces, qui changent seulement de direction par rapport aux corps, ne cessent pas d'être parallèles entre elles.

93. Le point par lequel passe toujours la direction du poids d'un corps, quelle que soit sa position, se nomme *centre de gravité.*

94. Lorsque plusieurs corps sont liés entre eux d'une manière invariable, et que l'on considère leur assemblage comme s'il ne faisait qu'un seul et même corps, on donne ordinairement à cet assemblage le nom de *système.*

95. Tout ce qu'on vient de dire d'un corps unique doit être dit pareillement du système de plusieurs corps : c'est-à-dire que le poids du système est égal à la somme des poids particuliers des corps qui le composent; que la direction de ce poids est verticale; et que cette direction, quelle que soit la position du système,

passe toujours par un certain même point, qui est le *centre de gravité du système*.

COROLLAIRE I.

96. On peut toujours regarder le poids d'un corps, ou du système de plusieurs corps, comme une force dirigée verticalement, et appliquée au centre de gravité du corps ou du système : car ce poids, qui est la résultante des poids particuliers de toutes les molécules qui composent le corps ou le système, peut être considéré comme appliqué à un point quelconque de sa direction, et par conséquent au centre de gravité, qui est toujours sur cette direction, quelle que soit d'ailleurs la position du corps ou du système.

COROLLAIRE II.

97. Donc on fera équilibre à l'action que la pesanteur exerce sur toutes les molécules d'un corps ou d'un système de corps, en appliquant au centre de gravité du corps ou du système une force unique dont la direction soit verticale, qui soit égale au poids total du corps ou du système, et qui agisse dans le sens contraire à celui de la pesanteur.

Réciproquement, lorsqu'une force unique fera équilibre aux poids de toutes les molécules

d'un corps ou d'un système de corps, la direction de cette force sera verticale, et elle passera par le centre de gravité du corps ou du système.

Ainsi, lorsqu'un corps AB, suspendu par un fil ED à un point fixe D, sera en équilibre, et que l'action de la pesanteur sera par conséquent détruite par la seule résistance du fil, la direction de ce fil sera verticale, et son prolongement passera par le centre de gravité C du corps. Fig. 35.

COROLLAIRE III.

98. On déduit de là une manière simple de trouver par expérience le centre de gravité d'un corps de figure quelconque. En effet, si l'on suspend le même corps à un fil successivement par deux points différents E, E′, et que l'on prolonge par la pensée, dans l'intérieur du corps, les deux directions du fil, le point C, où ces deux directions se couperont, sera le centre de gravité demandé. Fig. 35.

Remarque.

99. Les poids particuliers des corps qui composent un système, pouvant être considérés comme des forces parallèles appliquées aux centres de gravité particuliers de ces corps, il

s'ensuit que lorsqu'on connaîtra les poids de ces corps et les positions de leurs centres de gravité particuliers, on trouvera la position du centre de gravité de leur système, par les procédés que nous avons donnés pour trouver les centres des forces parallèles, soit en se servant du principe de la composition des forces parallèles, comme dans le n° **28**, soit en employant la considération des moments, comme dans les n^{os} **75**, **77**, **78** et **79**; nous aurons bientôt occasion d'en donner des exemples.

Pour trouver le centre de gravité d'un corps de figure quelconque, on conçoit ce corps divisé en un certain nombre de parties telles que l'on connaisse le poids de chacune d'elles et la position de son centre de gravité particulier; puis, en trouvant le centre de gravité du système de toutes ces parties, on a le centre de gravité demandé du corps.

Mais, lorsque les parties du corps sont de même nature dans toute son étendue, et lorsque la figure du corps n'est pas très-compliquée, on peut souvent trouver son centre de gravité par des considérations plus simples, et que nous allons employer pour arriver aux résultats dont l'usage est le plus fréquent.

LEMME.

100. *Lorsqu'un corps peut être considéré comme composé de parties* A, A′, B, B′, C, C′,... *qui, prises deux à deux, sont égales entre elles, et placées de telle manière que les milieux des droites* AA′, BB′, CC′, *qui joignent les centres de gravité des parties homologues, coïncident en un même point* D, *ce point, qui est le centre de figure du corps, est aussi son centre de gravité.* Fig. 36.

Car le point D est le centre de gravité de chaque système particulier de deux parties homologues; donc il est aussi le centre de gravité de leur système général.

COROLLAIRE.

101. En considérant les lignes, les surfaces et les solides comme composés de parties uniformément pesantes, il est évident : 1°. que le centre de gravité d'une ligne droite est au milieu de sa longueur;

2°. Que le centre de gravité de l'aire, et celui du contour d'un parallélogramme ABCD, sont dans son centre de figure, c'est-à-dire au point E d'intersection de ses deux diagonales AC, BD; Fig. 37.

3°. Que le centre de gravité de l'aire d'un cercle, et celui de sa circonférence entière, sont au centre du cercle;

4°. Que le centre de gravité de la surface totale d'un parallélipipède, et celui de sa solidité, sont dans son centre de figure, c'est-à-dire dans l'intersection de deux quelconques de ses quatre diagonales, ou au milieu d'une d'entre elles;

5°. Que le centre de gravité de la surface convexe d'un cylindre droit ou oblique, terminé par deux bases parallèles, celui de la surface totale de ce cylindre, et celui de sa solidité, sont dans le milieu de la longueur de son axe;

6°. Que le centre de gravité de la surface d'une sphère, et celui de sa solidité, sont au centre de la sphère.

PROBLÈME.

Fig. 38. **102.** *Trouver le centre de gravité de l'aire d'un triangle rectiligne quelconque* ABC.

SOLUTION. Après avoir mené par le sommet A d'un des angles, et par le milieu D du côté opposé, la droite AD, si l'on conçoit l'aire du triangle divisée en une infinité d'éléments par des droites parallèles à BC, le centre de gravité de chacun de ces éléments sera dans son milieu (**101**), et par conséquent sur la droite AD; donc le centre de gravité de leur système, qui sera celui de l'aire du triangle, sera sur cette même droite (**30**). Par la même raison, si du

sommet B d'un autre angle, et par le milieu E du côté opposé, on mène une droite DE, cette seconde droite contiendra le centre de gravité : donc ce centre se trouvera et sur la droite AD, et sur la droite BE; donc il se trouvera au point F d'intersection de ces deux droites.

COROLLAIRE I.

103. *Si du sommet* A *d'un des angles du triangle* ABC, *et par le milieu* D *du côté opposé, on mène une droite* AB, *et que l'on divise cette droite en trois parties égales, le centre de gravité* F *de l'aire du triangle sera sur cette droite, aux deux tiers à partir du sommet de l'angle, ou au tiers à partir du côté opposé.* Fig. 38.

Car, si l'on mène la droite DE, cette droite sera parallèle à AB, à cause que les côtés BC, AC sont coupés proportionnellement en D et E; et les triangles ABF, DEF seront semblables, parce que leurs angles correspondants seront égaux; on aura donc

$$AF : FD :: AB : DE.$$

Mais les deux autres triangles semblables ABC, EDC donnent

$$AB : DE :: BC : DC, \text{ ou } :: 2 : 1 \ (\mathbf{102}).$$

Donc on aura

$$AF : FD :: 2 : 1, \text{ ou } AF = 2FD,$$

et par conséquent

$$FD = \tfrac{1}{3}AD, \quad \text{et} \quad AF = \tfrac{2}{3}AD.$$

COROLLAIRE II.

Fig. 39. **104.** *Si dans le plan d'un triangle rectiligne* ABC *on mène une droite quelconque* GI, *la perpendiculaire* FO, *abaissée du centre de gravité* F *de l'aire du triangle sur* GI, *sera égale au tiers de la somme* AG + CH + BI *des perpendiculaires abaissées des sommets des angles sur la même droite.*

En effet, par le sommet A d'un des angles soit menée la droite AM parallèle à GI, et qui coupera en K, L, M les perpendiculaires abaissées des autres points; par le point A, et par le centre de gravité F, soit menée la droite AF, dont le prolongement coupera le côté opposé en deux parties égales au point D; enfin par le point D, soit menée DN perpendiculaire à AM : cela posé, on aura $DN = \frac{CK + BM}{2}$, et les triangles semblables AFL, ADN donneront

$$FL : DN :: AF : AD, \text{ ou } :: 2 : 3 \ (\mathbf{103}).$$

Donc on aura $FL = \frac{2}{3}DN = \frac{CK + BM}{3}$.

Mais les droites AG, KH, LO, MI, étant

égales entre elles, on aura $LO = \frac{AG + KH + MI}{3}$.

Donc, en ajoutant cette égalité à la précédente, on aura

$$FL + LO = \frac{AG + CK + KH + BM + MI}{3},$$

c'est-à-dire

$$FO = \frac{AG + CH + BI}{3}.$$

On déduit de là une autre manière de trouver le centre de gravité de l'aire d'un triangle rectiligne ABC; car, après avoir mené à volonté, dans le plan du triangle, deux droites GI, GP, et après avoir trouvé les distances FO, FR du centre de gravité à chacune de ces droites, si l'on mène la droite RV parallèle à GI et à la distance FO, cette droite contiendra le centre de gravité demandé : pareillement, si l'on mène XO parallèle à PG et à la distance FR, cette seconde droite contiendra le centre de gravité; donc ce centre se trouvera sur les deux droites RV, XO; donc il sera au point F de leur intersection. Fig. 40.

PROBLÈME.

105. *Trouver le centre de gravité de l'aire d'un polygone rectiligne* ABCDE *d'un nombre quelconque de côtés.* Fig. 41.

PREMIÈRE SOLUTION, *par le procédé de la composition des forces parallèles.*

On divisera l'aire du polygone en triangles, par des diagonales AC, AD,..., menées du sommet A d'un même angle, et l'on déterminera (**102**, ou **103**, ou **104**) les centres de gravité particuliers F, G, H des aires de ces triangles; puis, considérant ces triangles comme des poids proportionnels à leurs aires et appliqués à leurs centres de gravité, on joindra les centres de gravité des deux premiers triangles ABC, CAD par une droite FG, et l'on trouvera sur cette droite le centre de gravité I du système des deux triangles, ou du quadrilatère ABCD, en divisant la droite FG en deux parties réciproquement proportionnelles aux aires des deux triangles (**18**), ce qu'on fera par la proportion suivante (**25**):

Le quadrilatère ABCD : au triangle CAD :: FG : FI.

Par le point I, et par le centre de gravité H du triangle suivant, on mènera la droite HI, sur laquelle on trouvera le centre de gravité K du système des trois premiers triangles, en divisant cette droite en deux parties réciproquement proportionnelles aux aires du quadrilatère ABCD et du triangle DAE, ce qu'on fera par la proportion suivante :

Le pentagone ABCD : au triangle DAE :: IH : IK.

En continuant ainsi de suite, quel que soit le nombre des triangles, on trouvera le centre de gravité de leur système, et ce centre sera celui de l'aire du polygone proposé.

SECONDE SOLUTION, *tirée de la considération des moments.*

Après avoir divisé l'aire du polygone en triangles, comme dans la solution précédente, et après avoir déterminé les centres de gravité particuliers F, G, H de tous les triangles, on amènera dans le plan du polygone à volonté deux droites LM, LN, sur lesquelles on abaissera des perpendiculaires de tous les centres de gravité F, G, H; on considérera ces droites comme les intersections de deux plans parallèles à la direction de la gravité; cela fait, la distance du centre de la gravité du polygone, ou du système de tous les triangles, à chacune des droites LM, LN sera égale à la somme des moments des triangles par rapport à chaque plan, divisée par la somme de leurs aires (77) : ainsi la distance de ce centre à la droite LM sera Fig. 42.

$$\frac{\mathrm{ABC} \times \mathrm{F}f + \mathrm{CAD} \times \mathrm{G}g + \mathrm{DAE} \times \mathrm{H}h}{\mathrm{ABCDE}},$$

et sa distance à la droite LN sera

$$\frac{\mathrm{ABC} \times \mathrm{F}f' \pm \mathrm{CAD} \times \mathrm{G}g' \pm \mathrm{DAE} \times \mathrm{H}h'}{\mathrm{ABCDE}}.$$

Donc, si l'on mène une droite parallèle à LM, et qui en soit éloignée d'une quantité égale à la première de ces deux distances, cette droite contiendra le centre de gravité du polygone; pareillement, si l'on mène une parallèle à LN, et qui en soit éloignée d'une quantité égale à la seconde de ces distances, cette droite contiendra le centre de gravité; donc l'intersection de ces deux droites sera le centre de gravité demandé.

106. Si les centres de gravité F, G, H, des triangles qui composent l'aire du polygone, n'étaient pas tous placés du même côté par rapport à chacune des droites LM, LN, pour trouver la distance du centre de gravité K du polygone à chacune de ces droites, il faudrait retrancher les moments des triangles dont les centres de gravité seraient placés de l'autre côté de cette droite, au lieu de les ajouter (**77**).

PROBLÈME.

Fig. 42. **107.** *Trouver le centre de gravité du contour d'un polygone* ABCDE, *d'un nombre quelconque de côtés.*

PREMIÈRE SOLUTION, *par le procédé de la composition des forces parallèles.*

On divisera chacun des côtés du polygone en deux parties égales aux points F, G, H, I, K, qui

seront les centres de gravité particuliers de ces côtés (**101**). Puis, considérant tous les côtés comme des poids porportionnels à leurs longueurs, on trouvera le centre de gravité du système O de deux quelconques d'entre eux, tels que AB, BC, en joignant leurs centres de gravité par la droite FG, et en divisant cette droite en deux parties réciproquement porportionnelles à ces côtés, ce qu'on fera par la proportion suivante (**22**):

$$AB + BC : BC :: FG : FO.$$

Le point O étant trouvé, on mènera par ce point, et par le milieu H du côté suivant, la droite OH, sur laquelle on trouvera le centre de gravité P du système des trois côtés, en divisant cette droite en deux parties réciproquement proportionnelles au côté CD et à la somme des deux premiers AB, BC; ce qu'on fera par la proportion

$$AB + BC + CD : CD :: OH : OP.$$

Pareillement, en menant la droite PI, on trouvera le centre de gravité Q du système des quatre côtés AB, BC, CD, DE, par la proportion

$$AB + BC + CD + DE : DE :: PI : PQ.$$

En continuant ainsi de suite, quel que soit le nombre des côtés du polygone, on trouvera le

centre de gravité de leur système, et ce centre sera celui du contour du polygone.

SECONDE SOLUTION, *tirée de la considération des moments.*

Après avoir divisé chaque côté du polygone en deux parties, on mènera à volonté les deux droites LM, LN, sur chacune desquelles on abaissera des perpendiculaires des milieux de tous les côtés. Cela fait, la distance du centre de gravité R du système de tous les côtés par rapport à chacun des plans qui ont pour intersection des droites LM, LN, sera égale à la somme des moments des côtés par rapport à ce plan, divisée par la somme des côtés (77); ainsi la distance de ce centre à la droite LM sera

$$\frac{AB \times Ff + BC \times Gg + CD \times Hh + DE \times Ii + EA \times Kk}{AB + BC + CD + DE + EA},$$

et sa distance à la droite LN sera

$$\frac{AB \times Ff' + BC \times Gg' + CD \times Hh' + DE \times Ii' + EA \times Kk'}{AB + BC + CD + DE + EA}.$$

Donc, en menant une droite parallèle à LM, et qui en soit éloignée d'une quantité égale à la première de ces distances, puis une autre droite parallèle à LN, et qui en soit éloignée d'une quantité égale à la seconde de ces distances, le point d'intersection de ces deux droites sera le centre de gravité R du contour du polygone.

Remarque.

108. Si les milieux F, G, H, I, K des côtés du polygone étaient placés de part et d'autre des droites LM, LN, pour trouver la distance du centre de gravité R à chacune de ces droites, il faudrait retrancher les moments des côtés dont les milieux seraient placés de l'autre part, au lieu de les ajouter (**77**).

PROBLÈME.

109. *Trouver le centre de gravité de la solidité d'une pyramide triangulaire quelconque* ABCD.

SOLUTION. On déterminera le centre de gravité F de l'aire d'une des faces BCD de la pyramide (**103**), en menant par le sommet D d'un des angles de cette face, et par le milieu E du côté opposé BC, une droite DE, et en prenant sur cette droite un point F, qui soit aux deux tiers à partir du sommet de l'angle, ou au tiers à partir du côté; puis on mènera la droite AF. Cela fait, si l'on conçoit la pyramide divisée en un nombre infini de tranches par des plans parallèles à la face BCD, toutes ces tranches seront semblables à cette face, et elles seront rencontrées par la droite AF dans des points qui, étant placés sur chacune d'elles de la même manière

que le point F est placé sur la face BCD, seront les centres de gravité particuliers de ces tranches; donc le centre de gravité de leur système, qui sera celui de la solidité de la pyramide, sera sur la droite AF (**30**).

Par la même raison, après avoir déterminé le centre de gravité G de l'aire d'une autre face ABC, ce qu'on fera en menant la droite AE, et en prenant sur cette droite la partie $EG = \frac{1}{3} AE$; si par ce point, et par le sommet D de l'angle opposé de la pyramide, on mène la droite DG, cette droite contiendra aussi le centre de gravité de la solidité de la pyramide.

Donc les droites AF, DG, devant toutes deux contenir le centre de gravité de la pyramide, se couperont nécessairement en un certain point H; et le point d'intersection de ces deux droites sera le centre de gravité demandé.

Remarque I.

110. On pourrait démontrer, indépendamment de la considération du centre de gravité de la pyramide, que les droites AF, DG se coupent nécessairement en un point; car ces droites sont dans un même plan, qui est celui du triangle ADE.

Remarque II.

111. Des six arêtes d'une pyramide triangu-

laire, une quelconque est coupée par quatre autres; la cinquième qui ne la rencontre pas, est dite son *opposée*: si l'on joint les milieux d'une des six arêtes et de son opposée par une droite, on démontre que le milieu de cette droite est le centre de gravité de la pyramide. (*Voyez* la *Correspondance de l'École Polytechnique*, tome II, page 1.)

COROLLAIRE I.

112. *Si du sommet* A *d'un des angles d'une pyramide triangulaire, et par le centre de gravité* F *de l'aire de la face opposée* BCD, *on mène une droite* AF, *le centre de gravité* H *de la solidité de la pyramide sera sur cette droite, et au quart à partir de la face, ou aux trois quarts à partir du sommet de l'angle.*

En effet, soit menée la droite GF, qui sera parallèle à AD, parce que les droites EA, ED sont coupées proportionnellement en G, F; les triangles AHD, FHG, dont les angles correspondants sont égaux, seront semblables et donneront

$$AH : HF :: AD : GF.$$

Mais les deux autres triangles semblables AED, GEF donnent AD : GF :: ED : EF, ou :: 3 : 1 (**103**); donc on aura

$$AH : HF :: 3 : 1;$$

c'est-à-dire $AH = 3HF$, et par conséquent $HF = \frac{1}{4}AF$, et $AH = \frac{3}{4}AF$.

COROLLAIRE II.

113. On démontrera, d'une manière analogue à celle du n° **104**, que la distance du centre de gravité de la solidité d'une pyramide triangulaire à un plan quelconque est égale au quart de la somme des distances des sommets des quatre angles de la pyramide au même plan.

COROLLAIRE III.

Fig. 45. **114.** *Le centre de gravité* O *de la solidité d'une pyramide à base quelconque* ABCDEF *est sur la droite* AG, *menée du sommet* A *au centre de gravité* G *de l'aire de la base, et au quart de cette droite à partir de la base, ou aux trois quarts à partir du sommet.*

Concevons que la pyramide soit divisée en un nombre infini de tranches par des plans parallèles à la base : toutes ces tranches seront semblables à la base, et le point où chacune d'elles sera rencontrée par la droite AG sera placé sur cette tranche de la même manière que le point G est placé sur la base ; par conséquent, ce point sera le centre de gravité de la tranche : donc les centres de gravité de toutes les tran-

ches seront sur la droite AG; donc le centre de gravité de leur système, qui sera celui de la solidité de la pyramide, sera aussi sur cette droite (30).

De plus, soit partagée la base en triangles par les diagonales BE, BD, et concevons que par ces diagonales et par le sommet A on ait mené des plans ABE, ABD, qui diviseront la pyramide proposée en autant de pyramides triangulaires qu'il y aura de triangles dans la base ; puis par les centres de gravité H, I, K des bases triangulaires, soient menées les droites AH, AI, AK ; enfin, soient pris sur ces droites les points L, M, N, qui soient sur chacune d'elles au quart de sa longueur, à partir de la base; ces points seront les centres de gravité des pyramides triangulaires (112). Cela posé, les points L, M, N, qui diviseront proportionnellement les droites AH, AI, AK, menées du sommet de la pyramide sur la base, seront dans un même plan parallèle à la base; donc le centre de gravité du système des pyramides triangulaires, c'est-à-dire le centre de gravité de la solidité de la pyramide proposée, sera dans ce même plan ; donc le centre de gravité devant se trouver et dans ce plan, et dans la droite AG, sera au point O de leur intersection.

Or, la droite AG sera coupée par le plan LMN en parties proportionnelles aux divisions

des droites AH, AI, AK; donc le centre de gravité O de la solidité de la pyramide sera placé sur AG, au quart de cette droite à partir de la base, ou aux trois quarts à partir du sommet.

COROLLAIRE IV.

115. Le centre de gravité de la solidité d'un cône à base quelconque est sur la droite menée du sommet au centre de gravité de la base, et au quart de cette droite à partir de la base, ou aux trois quarts à partir du sommet; car ce solide peut être considéré comme une pyramide dont la base a une infinité de côtés.

PROBLÈME.

Fig. 46. **116.** *Trouver le centre de gravité de l'aire d'une section faite dans la carène d'un vaisseau par un plan horizontal.*

SOLUTION. Soient CEH*hec* la section proposée, AB la rencontre du plan de cette section avec le plan vertical mené par la quille du vaisseau. Il est évident que tout étant symétrique de part et d'autre de la droite AB, le centre de gravité demandé K sera sur cette droite : ainsi, pour construire ce point, il suffira de connaître sa distance AK à une droite C*c*, menée par un point donné perpendiculairement à AB.

Pour cela, soit divisée la droite AB par des perpendiculaires ou ordonnées D*d*, E*e*, F*f*,... en un assez grand nombre de parties égales pour que les arcs CD, DE, EF,..., compris entre deux perpendiculaires voisines, puissent être regardés comme des lignes droites, ce qui divisera l'aire de la section en trapèzes ; puis soit partagé chacun de ces trapèzes en triangles, au moyen des diagonales C*d*, D*e*, E*f*,.... Cela fait, si l'on prend la somme des moments de tous les triangles par rapport au plan vertical passant par la droite C*c*, et qu'on divise cette somme par la somme des aires des triangles, le quotient sera la distance demandée AK (**77**). Or, chaque triangle peut être considéré comme ayant pour base une des perpendiculaires, et pour hauteur la distance commune des deux perpendiculaires consécutives ; donc l'aire de chaque triangle sera égale à la moitié du produit de l'ordonnée qui lui sert de base, multipliée par la distance commune. Par exemple, l'aire du triangle DE*e* sera égale à la moitié du produit E*e* $\times$ LM ; celle du triangle D*de* sera la moitié de D*d* $\times$ LM, et ainsi des autres. De plus, la distance du centre de gravité de chacun des triangles au plan C*c* sera égale au tiers de la somme des distances des sommets de ses trois angles au même plan (**104**); par exemple, la distance du centre de gravité du triangle DE*e* au plan C*c* sera le

tiers de AL + AM + AM, et ainsi des autres.

Donc il sera facile d'avoir la somme des aires de tous les triangles, et la somme des moments de ces aires par rapport au plan C*c*; et, en divisant la seconde de ces deux sommes par la première, on aura la distance demandée du centre de gravité K à la droite C*c*.

La solution précédente n'est pas rigoureuse, parce que les parties CD, DE,..., *cd*, *de*,... des bords de la section ne sont pas des lignes droites, comme on l'a supposé; mais on voit que le résultat approchera d'autant plus d'être exact, que ces parties seront plus petites, c'est-à-dire que le nombre des perpendiculaires sera plus grand.

117. L'opération que nous venons de décrire est susceptible de quelques réductions. En effet, d'après ce qui précède, l'aire du triangle

$$\text{C}cd \text{ est AL} \times \frac{c}{2},$$

$$\text{Celle de CD}d \text{ est AL} \times \frac{\text{D}d}{2},$$

$$\text{Celle de D}de \text{ est AL} \times \frac{\text{D}d}{2},$$

$$\text{Celle de DE}e \text{ est AL} \times \frac{\text{E}e}{2},$$

$$\text{Celle de E}ef \text{ est AL} \times \frac{\text{E}e}{2},$$

$$\text{Celle de EF}f \text{ est AL} \times \frac{\text{F}f}{2};$$

et ainsi des autres. En ajoutant tous ces produits, on voit que leur somme est égale au produit du facteur commun AL, multiplié par la somme faite de la moitié des deux perpendiculaires extrêmes, et de la somme de toutes les autres.

Quant aux moments de ces triangles par rapport au plan C*c*,

Celui de C*cd* est $AL \times \frac{Cc}{2} \times \frac{1AL}{3}$,

Celui de CD*d* est $AL \times \frac{Dd}{2} \times \frac{4AL}{3}$,

Celui de D*de* est $AL \times \frac{Dd}{2} \times \frac{4AL}{3}$,

Celui de DE*e* est $AL \times \frac{Ee}{2} \times \frac{5AL}{3}$,

Celui de E*ef* est $AL \times \frac{Ee}{2} \times \frac{7AL}{3}$,

Celui de EF*f* est $AL \times \frac{Ff}{2} \times \frac{8AL}{3}$,

et ainsi de suite; où l'on voit que le nombre qui multiplie AL dans le moment du dernier triangle est toujours égal au triple du nombre des intervalles moins une unité; ou, ce qui revient au même, au triple du numéro de la dernière perpendiculaire, moins 4. En ajoutant tous ces moments, leur somme est égale au produit du facteur commun AL × AL, multiplié par la somme faite du 6e de la première

perpendiculaire, du 6e de la dernière multiplié par le triple du nombre des perpendiculaires moins 4, puis de la seconde perpendiculaire, du double de la troisième, du triple de la quatrième,..., et ainsi de suite.

Or la somme des moments et celle des aires ayant le facteur commun AL, leur quotient sera encore le même si l'on suppose ce facteur dans les deux termes de la division; donc, pour avoir la distance du centre de gravité K à l'une des ordonnées extrêmes Cc, *il faut*, 1° *prendre le* 6e *de la première ordonnée* Cc; *le* 6e *de la dernière* Hh, *multiplié par le triple du nombre des ordonnées, moins* 4; *puis la seconde ordonnée, le double de la troisième, le triple de la quatrième,..., et ainsi de suite; ce qui donnera une première somme;* 2° *à la moitié des deux ordonnées extrêmes, ajouter toutes les ordonnées intermédiaires; ce qui donnera une seconde somme;* 3° *diviser la première de ces deux sommes par la seconde, et multiplier le quotient par l'intervalle commun des ordonnées.*

PROBLÈME.

118. *Trouver le centre de gravité du volume de la partie submergée de la carène d'un vaisseau.*

SOLUTION. Nous supposerons que le vaisseau étant à flot, la quille soit horizontale, et que

le plan vertical mené par la quille partage le volume de la carène en deux parties parfaitement symétriques : cela posé, le centre de gravité de la partie submergée sera dans ce plan, et la question sera réduite à trouver les distances de ce point à deux droites connues de position dans le plan vertical.

Soient ABCDF la coupe du vaisseau par le plan vertical, CD sa quille, et concevons que le plan de flottaison, ou la section faite dans le vaisseau à fleur d'eau, soit représenté par la droite B*b* parallèle à la quille. Soit divisé l'intervalle des deux droites B*b*, CD, en un certain nombre de parties égales BB′, B′B″, B″B‴,..., et par chaque point de division soient imaginées des sections horizontales, représentées par B′*b*′, B″*b*″,.... Pareillement soit divisée la droite B*b*, à partir du point B de l'étambot, en parties égales BF, FF′, F′F″,..., et par chaque point de division soient imaginés des plans verticaux perpendiculaires à la quille, et représentés par les droites BB‴, F*f*, F′*f*′,.. , la partie submergée de la carène sera divisée en prismes rectangulaires, dont les arêtes seront perpendiculaires au plan vertical mené par la quille, et qui seront terminées de part et d'autre à la surface du vaisseau. (Il faut que les divisions des droites BB‴, B*b* soient assez petites pour que la partie de la surface du vaisseau qui

Fig. 47.

termine chaque prisme puisse être regardée comme plane.) Enfin soit partagé chaque prisme rectangulaire, représenté par sa base LMNP, en deux prismes triangulaires, par un plan diagonal, représenté par MP.

Cela posé, 1° chaque prisme triangulaire pourra toujours être partagé en trois pyramides de même base que le prisme (*Géométrie de Legendre*, 12e édition, page 192), et dont chacune aura pour hauteur une des arêtes du prisme : donc si, par des mesures actuelles, prises dans le vaisseau, on a la longueur de toutes les arêtes, il sera facile d'avoir la solidité de chaque pyramide, en multipliant l'aire de la base commune LMP par le tiers de l'arête qui sert de hauteur à la pyramide, et en prenant la somme de toutes ces solidités, on aura celle de la partie submergée de la carène. 2° Le moment d'une pyramide triangulaire par rapport à un plan étant égal au produit de la solidité de la pyramide, multipliée par le quart de la somme des distances des sommets de ses quatre angles à ce plan (**113**), il sera facile d'avoir le moment de chaque pyramide par rapport au plan vertical BB‴, ou au plan horizontal CD, parce que les distances des sommets de ces angles à chacun de ces plans sont connues; et en prenant la somme de tous ces moments, on aura le moment de la partie submergée de la carène.

Cela fait, le quotient de la somme des moments par rapport au plan vertical BB‴, divisé par la somme des solidités, sera la distance KX du centre de gravité demandé à la verticale BB‴; pareillement le quotient de la somme des moments par rapport au plan horizontal CD, divisé par la somme des solidités, sera la distance KY du même point à la quille. On aura donc alors les distances du centre de gravité à deux droites connues de position dans le plan vertical mené par la quille, et par conséquent la position de ce point sera déterminée.

La solution précédente n'est pas rigoureuse, parce que la surface du vaisseau étant courbe, la partie de cette surface qui termine chaque prisme triangulaire ne peut pas être regardée comme plane, ainsi qu'on l'a supposé; mais on conçoit que le résultat approchera d'autant plus d'être exact, que le nombre des divisions, et dans le sens de la hauteur du vaisseau, et dans le sens de sa longueur, sera plus grand.

119. L'opération que l'on vient de décrire est susceptible de quelques réductions; et en raisonnant comme au n° **116**, on trouve que pour avoir la distance KX du centre de gravité de la partie submergée de la carène au plan vertical BB‴, *il faut,* 1° *pour chaque section horizontale, prendre le* 6e *de la première ordonnée qui est dans le plan* BB‴, *le* 6e *de la der-*

nière, multipliée par le triple du nombre des ordonnées contenues dans la section, moins 4; *puis la seconde ordonnée, le double de la troisième, le triple de la quatrième,..., ce qui formera une somme particulière pour chaque section; ensuite ajouter ensemble la moitié de la première de ces sommes, la moitié de la dernière, et toutes les intermédiaires, ce qui formera un dividende;* 2° *au quart des quatre ordonnées placées aux angles du rectangle* B*bb'''*, B'', *ajouter la moitié de toutes celles qui sont sur le contour de ce rectangle, et en entier toutes celles qui sont dans l'intérieur, ce qui formera un diviseur;* 3° *diviser le dividende par le diviseur, multiplier le quotient par l'intervalle* BF *parallèle à la distance cherchée* KX.

Pour trouver la distance KY du centre de gravité au plan horizontal mené par la quille, il faut opérer sur les sections verticales comme on a opéré sur les sections horizontales dans le cas précédent; c'est-à-dire, 1° *pour chaque section verticale, prendre le* 6e *de l'ordonnée inférieure, le* 6e *de celle qui est dans le plan de flottaison, multipliée par le triple du nombre des ordonnées de la section, moins* 4 : *puis la seconde ordonnée, à partir d'en bas, le double de la troisième, le triple de la quatrième,..., ce qui formera pour chaque section une somme particulière; ensuite ajouter ensemble la moitié de la première de ces sommes, la moitié de la dernière, et toutes les intermé-*

diaires, ce qui formera un dividende ; 2° diviser ce dividende par le même diviseur que dans le cas précédent, et multiplier le quotient par l'intervalle BB *parallèle à la distance cherchée* KY.

Remarque.

120. Dans le problème précédent on avait seulement pour objet de trouver le centre de gravité du volume de la partie plongée de la carène, ou, ce qui revient au même, du volume d'eau déplacé par le vaisseau. Mais s'il était question de trouver le centre de gravité du vaisseau lui-même, soit en charge, soit hors de charge, c'est-à-dire de trouver les distances de ce point au plan horizontal mené par la quille, et au plan vertical perpendiculaire à la quille, il faudrait prendre, par rapport à chacun de ces plans, la somme des moments de toutes les parties qui composent le vaisseau et sa charge, et diviser ensuite chacune de ces sommes par le poids total du vaisseau et de sa charge, en observant, pour prendre les moments, de multiplier, non pas le volume, mais le poids de chaque partie, par la distance du centre de gravité particulier de cette partie au plan par rapport auquel on prend les moments ; et les quotients de ces divisions seraient les distances demandées.

Quant au centre de gravité particulier de chacune des parties du vaisseau et de sa charge,

il sera facile à trouver, du moins d'une manière suffisamment approchée, parce qu'on pourra toujours décomposer cette partie en parallélipipèdes, en cylindres, en pyramides, ou en d'autres solides dont nous avons donné le moyen de trouver les centres de gravité.

CHAPITRE IV.

DE L'ÉQUILIBRE DES MACHINES.

121. On appelle *machine* tout instrument destiné à transmettre l'action d'une force déterminée, à un point qui ne se trouve pas sur sa direction, de manière que cette force puisse mouvoir un corps auquel elle n'est pas immédiatement appliquée, et le mouvoir suivant une direction différente de la sienne propre.

122. On ne peut, en général, changer la direction d'une force, qu'en décomposant cette force en deux autres, dont l'une soit dirigée vers un point fixe qui la détruise par sa résistance, et dont l'autre agisse suivant la nouvelle direction: cette dernière force, qui est la seule qui puisse produire quelque effet, est toujours une composante de la première; et, suivant les circonstances, elle peut être ou plus petite ou plus grande qu'elle. En changeant de cette manière les directions et les grandeurs des forces, on peut donc, à l'aide d'une machine et des points d'appui qu'elle présente, mettre en équilibre deux forces inégales et qui ne sont pas directement opposées.

123. La force dont on a pour objet de changer la direction en employant une machine se nomme ordinairement *puissance,* et l'on donne le nom de *résistance* au corps qu'elle doit mouvoir, ou à la force à laquelle elle doit faire équilibre au moyen de la machine.

124. Nous nous proposons seulement ici de trouver les rapports que doivent avoir entre elles la puissance et la résistance appliquées à la même machine, pour que, eu égard à leurs directions, elles soient en équilibre. Nous ferons abstraction des frottements, c'est-à-dire des difficultés que les différentes parties de la machine peuvent éprouver à glisser ou à rouler les unes sur les autres; et nous supposerons que les cordes, lorsqu'il en entrera dans la composition de la machine, soient parfaitement flexibles. Ainsi, après avoir donné à une puissance la grandeur qui convient à l'état d'équilibre dans cette supposition, il ne suffirait pas de l'augmenter d'une petite quantité pour troubler l'équilibre et mettre la machine en mouvement, il faudrait d'abord l'augmenter de toute la quantité nécessaire pour vaincre les obstacles dont nous venons de faire mention; et ensuite une légère augmentation ferait naître le mouvement.

125. Quoique le nombre des machines soit très-grand, on peut les regarder toutes comme composées de trois machines simples, qui sont

les *cordes*, le *levier* et le *plan incliné* : nous nous contenterons d'exposer les théories de ces trois machines, et de celles qui en sont immédiatement dérivées ; il sera facile ensuite, par de simples applications, de trouver le rapport de la puissance à la résistance pour le cas de l'équilibre dans toute machine, quelque compliquée qu'elle soit.

ARTICLE I.

De l'équilibre des forces qui agissent les unes sur les autres au moyen des cordes.

126. Nous supposerons que les cordes sont sans pesanteur ; et parce que la faculté qu'elles ont de transmettre les forces est indépendante de leur grosseur, nous les supposerons réduites à leurs axes, et nous les regarderons comme des lignes droites flexibles et inextensibles. Cela posé, considérons d'abord le cas d'équilibre entre trois forces P, Q, R, agissant les unes sur les autres au moyen de trois cordes réunies par un nœud A. Fig. 48.

1°. Les trois forces P, Q, R ne peuvent pas être en équilibre, à moins que les trois directions, et par conséquent les cordes au moyen desquelles elles transmettent leurs actions, ne soient dans un même plan (**10**).

2°. Si l'on représente deux quelconques de ces forces, par exemple les deux forces P, Q,

par les parties AC, AD de leurs directions, et que sur ces droites, comme côtés contigus, on construise le parallélogramme ACBD, la diagonale AD représentera en grandeur et en direction la résultante de ces deux forces (36); or, les trois forces étant en équilibre, la force R doit être égale et directement opposée à la résultante des deux autres; donc la direction de la force R sera dans le prolongement de BA, et sa grandeur sera représentée par cette diagonale : ainsi l'on aura

$$P : Q : R :: AC : AD : AB;$$

ou parce que les côtés AD, BC du parallélogramme sont égaux entre eux, les trois forces P, Q, R seront entre elles comme les côtés du triangle ABC.

127. Les angles du triangle ABC étant donnés par les directions des forces P, Q, R, et les grandeurs de ses côtés étant proportionnelles à celles de ces trois forces, il s'ensuit que des six choses que l'on peut considérer dans l'équilibre dont il s'agit, savoir, les directions des forces et leurs grandeurs, trois quelconques étant données, on pourra trouver les trois autres dans tous les cas où, des six choses que l'on peut considérer dans le triangle ABC, savoir, les angles et les côtés, trois étant données, on pourra déterminer les trois autres.

Par exemple, lorsque les trois forces P, Q, R seront connues, on trouvera les angles que les cordons doivent faire entre eux pour qu'elles soient en équilibre, en construisant le triangle ABC, dont les côtés soient proportionnels à ces forces. Mais, lorsque les directions seront données, on ne pourra connaître que les rapports des trois forces, parce que dans le triangle ABC, la connaissance des trois angles détermine seulement le rapport des côtés et ne détermine pas leurs grandeurs. Ainsi, il faudra, de plus, connaître la grandeur d'une des trois forces P, Q, R, pour trouver celle des deux autres, au moyen de la suite proportionnelle

$$P : Q : R :: AC : BC : AB.$$

Remarque I.

128. Si les trois cordons sont réunis par un nœud coulant, par exemple, si la corde PAQ passe dans un anneau attaché à l'extrémité du cordon RA, les conditions que nous venons d'énoncer ne suffisent pas pour établir l'équilibre : il faut de plus que les angles PAB, QAB, formés par les deux parties de la corde et par le prolongement AB de la direction de l'autre cordon, soient égaux ; car il est évident que, sans cela, l'anneau A glisserait sur cette corde du côté du plus grand des deux angles. Fig. 49.

Remarque II.

129. Ce que nous venons de dire contient toute la théorie de l'équilibre entre trois puissances appliquées à des cordons réunis en un même nœud; mais nous avons supposé la construction du parallélogramme ACBD, et l'on peut énoncer cette théorie indépendamment de toute construction.

En effet, dans tout triangle ABC, les côtés sont proportionnels aux sinus des angles opposés, c'est-à-dire que l'on a

$$AC : BC : AB :: \sin ABC : \sin BAC : \sin ACB.$$

Or, les sinus de ces angles sont respectivement les mêmes que ceux de leurs suppléments RAQ, RAP, PAQ; donc on a aussi

$$AC : BC : AB :: \sin RAQ : \sin RAP : \sin PAQ,$$

et par conséquent

$$P : Q : R :: \sin RAQ : \sin RAP : \sin PAQ.$$

C'est-à-dire que, *lorsque les trois puissances qui agissent par des cordes sur un même nœud sont en équilibre, chacune d'elles est comme le sinus de l'angle forme par les directions des deux autres.*

COROLLAIRE I.

130. Si les cordons AP, AQ, au lieu d'être tirés par deux puissances, sont attachés à deux points fixes en P et Q, et que l'on représente la force R par la diagonale AB du parallélogramme ABCD, les deux côtés AC, AD représentent les tensions de ces deux cordons, ou les efforts qu'ils exercent sur les points fixes dans le sens de leurs directions. Fig. 50.

COROLLAIRE II.

131. Lorsque l'angle PAQ est très-grand, les côtés AC, AD du parallélogramme sont très-grands par rapport à la diagonale AD, et par conséquent les efforts que la puissance R exerce sur les points fixes P, Q, pour les approcher l'un de l'autre, sont très-grands par rapport à cette puissance. On peut donc, au moyen des cordes, mettre une puissance médiocre en état d'exercer une très-grande action.

COROLLAIRE III.

132. Dans le cas d'équilibre, quelque petite que soit la force R, la diagonale AB qui la représente n'est pas nulle, et les trois points C, A, D ne sont pas en ligne droite; donc, en supposant qu'une corde PAQ sans pesanteur soit tendue

en ligne par deux forces P, Q, la plus petite force R, appliquée en A, la pliera dans ce point, et lui fera faire un angle PAQ. Ainsi, il est rigoureusement impossible de tendre une corde pesante en ligne droite, à moins qu'elle ne soit verticale; car les poids des parties qui la composent peuvent être regardés comme des forces appliquées à cette corde, et qui doivent nécessairement l'écarter de la ligne droite.

COROLLAIRE IV.

Fig. 51. **133.** Si tant de puissances P, Q, R, S, T,... qu'on voudra, agissent les unes sur les autres par des cordes réunies trois à trois dans un même nœud, il est facile, d'après ce qui précède, de trouver les rapports que ces puissances doivent avoir entre elles, eu égard à leurs directions, pour être en équilibre : car l'équilibre général ne peut avoir lieu, à moins, 1° que les trois puissances réunies par chaque nœud ne soient en équilibre entre elles; 2° que chacun des cordons AB, BC, qui réunissent deux nœuds, ne soit également tendu dans les deux sens. Donc, en nommant U, X les tensions des deux cordes AB, BC, on aura (**129**), à cause de l'équilibre autour du nœud A,

$$P : Q :: \sin QAB : \sin PAB,$$
$$P : U :: \sin QAB : \sin PAQ;$$

à cause de l'équilibre autour du nœud B,

$$U : R :: \sin RBC : \sin ABC,$$
$$U : X :: \sin RBC : \sin ABR;$$

à cause de l'équilibre autour du nœud C,

$$X : S :: \sin SCT : \sin BCT,$$
$$X : T :: \sin SCT : \sin BCS.$$

Et en continuant ces proportions, on trouvera le rapport de deux quelconques de ces puissances, et le rapport d'une d'entre elles à la tension U, X de quelque cordon que ce soit.

Par exemple, en multipliant par ordre la 2e proportion et la 3e, on trouve

$$P : R :: \sin QAB \times \sin RBC : \sin PAQ \times \sin ABC;$$

en multipliant la 2e et la 4e,

$$P : X :: \sin QAB \times \sin RBC : \sin PAQ \times \sin ABR;$$

en multipliant la 2e, la 4e et la 5e,

$$P : S :: \sin QAB \times \sin RBC \times \sin SCT$$
$$: \sin PAQ \times \sin ABR \times \sin BCT;$$

en multipliant la 2e, la 4e, la 6e,

$$P : T :: \sin QAB \times \sin RBC \times \sin SCT$$
$$: \sin PAQ \times \sin ABR \times \sin BCS,$$

et ainsi de suite.

Il suit aussi de là que les trois cordons réunis par un même nœud sont dans un même plan (**126**), quoique ceux qui sont réunis autour de deux nœuds puissent être dans des plans différents.

COROLLAIRE V.

Fig. 52. **134**. Si les forces Q, R, S sont des poids suspendus par les nœuds A, B, C, à une même corde EABCF, et que cette corde soit retenue par ses extrémités à deux points fixes E, F :

1°. La corde entière et les cordons des poids Q, R, S sont dans un même plan vertical; car les deux parties EA, AB de la corde sont dans le plan vertical mené par le cordon AQ; pareillement les deux parties AB, BC sont dans le plan vertical mené par BR : or ces deux plans verticaux passent par la même droite AB, et se confondent; donc les parties EA, AB, BC de la corde, et les directions des cordons AQ, BR, sont dans un même plan vertical. On démontre de la même manière que la partie CF de la corde et la direction CS sont dans ce même plan, et ainsi de suite.

2°. Les tensions des deux parties extrêmes de la corde sont entre elles réciproquement comme les sinus des angles que ces parties font avec la verticale; car les angles QAB, ABR, sont suppléments l'un de l'autre, et ont le

même sinus; il en est de même des angles RBC, BCS, et ainsi de suite ; donc, en négligeant les facteurs communs dans la proportion qui donne le rapport des deux tensions extrêmes P, T (**133**), on a

$$P : T :: \sin SCT : \sin PAQ.$$

3°. La verticale HI, menée par le point de concours G des prolongements des deux parties extrêmes de la corde, passe par le centre de gravité du système de tous les poids Q, R, S,...; car les deux parties extrêmes étant dans un même plan, leurs tensions ont une résultante dont la direction passe par le point G; de plus, ces tensions supportant le système des poids Q, R, S,..., leur résultante doit être verticale, et doit passer par le centre de gravité de ces poids; donc le point G et le centre de gravité des poids Q, R, S, sont dans une même verticale.

COROLLAIRE VI.

135. Lorsqu'une corde pesante EHF est suspendue en équilibre à deux points fixes E, F, on peut considérer son axe comme un fil sans pesanteur, chargé de poids distribués dans toute son étendue : donc, 1° cet axe est dans le plan vertical mené par les deux points de suspension; 2° si l'on prolonge en EG, FG, les direc- Fig. 53.

tions des deux éléments extrêmes de cet axe, et que par le point de concours G on mène la verticale IH, les tensions de ces deux éléments sont entre elles réciproquement comme les sinus des angles que ces éléments font avec la verticale; c'est-à-dire qu'en nommant P et T ces tensions, on a

$$P : T :: \sin IGF : \sin IGE;$$

3° le centre de gravité K de la corde est dans la verticale IH.

Enfin, en considérant le poids total Z de la corde comme une force appliquée au point G de sa direction, on trouvera les efforts que la corde fait sur les deux points d'appui E, F, suivant les directions EG, FG, en décomposant la force Z en deux autres qui agissent dans ces directions, et l'on aura (**129**)

$$Z : P : T :: \sin EGF : \sin IGF : \sin IGE.$$

Remarque.

136. Jusqu'ici nous avons supposé qu'il n'y eût que trois cordons réunis à chaque nœud, parce que si les cordons rassemblés en un même nœud sont en plus grand nombre et compris dans un même plan, il ne suffit pas de connaître leurs directions pour trouver dans quels rapports doivent être les puissances qui leur sont

appliquées, pour être en équilibre; c'est-à-dire que ces rapports peuvent varier d'une infinité de manières, sans que les forces cessent d'être en équilibre.

En effet, quel que soit le nombre des puissances dirigées dans un même plan, il suffit, pour qu'elles soient en équilibre autour d'un même nœud, que la résultante de deux quelconques d'entre elles soit égale et directement opposée à la résultante de toutes les autres; donc toutes ces forces, excepté deux, étant prises à volonté, ce qui détermine la grandeur et la direction de la résultante, on pourra trouver les grandeurs des deux dernières forces qui feront équilibre à cette résultante.

Cependant, lorsque quatre cordons réunis dans un même nœud ne sont pas dans un même plan, leurs directions étant données, les rapports des grandeurs que doivent avoir les forces qui leur sont appliquées pour se faire équilibre, sont déterminés: car nous avons vu (44) que ces forces doivent être entre elles comme la diagonale et les arêtes contiguës du parallélipipède construit sur leurs directions. Mais, lorsque les forces ne sont pas dirigées dans un même plan, et que leur nombre est plus grand que quatre, les rapports des forces ne sont plus déterminés par la connaissance des directions des cordons.

ARTICLE II.

De l'équilibre du levier.

137. Le levier est une verge inflexible ACB (*fig.* 54), ou CAB (*fig.* 55), droite ou courbe, et mobile autour d'un de ses points C, rendu fixe au moyen d'un obstacle quelconque; et cet obstacle se nomme *point d'appui.*

138. En supposant d'abord que le levier soit sans pesanteur, et qu'il ne puisse en aucune manière glisser sur le point d'appui, soient P, Q deux puissances appliquées, ou immédiatement, ou au moyen des cordes AP, BQ, aux deux points A, B d'un levier. Si l'on considère la résistance du point C comme l'effet d'une troisième force R appliquée au levier dans ce même point, nous avons vu, pour le cas d'équilibre entre ces trois forces, 1° que leurs directions sont comprises dans un même plan, et concourent en un même point D (**10**); 2° que les forces P, Q sont entre elles réciproquement comme les perpendiculaires CE, CF, abaissées du point d'appui sur leurs directions (**35**), c'est-à-dire que l'on a

$$P : Q :: CF : CE ;$$

3° que si, à partir du point D, on prend sur les directions des forces P, Q, les droites DL, DM,

proportionnelles aux grandeurs de ces forces, et qu'on achève le parallélogramme DLMN, la diagonale DN représente en grandeur et en direction la force R, et par conséquent la résistance du point d'appui (**35**); ainsi l'on a

$$P : Q : R :: DL : DM \text{ ou } NL : DN,$$

ou (**129**)

$$P : Q : R :: \sin QDR : \sin PDR : \sin PDQ.$$

COROLLAIRE I.

139. Si l'on fait abstraction de la résistance du point d'appui, c'est-à-dire si l'on suppose que ce point soit capable d'une résistance indéfinie, il faut, pour que les deux puissances P, Q soient en équilibre autour de ce point au moyen du levier, 1° que leurs directions et le point d'appui soient dans un même plan ; 2° que les deux forces P, Q tendent à faire tourner le levier autour du point d'appui C dans des sens opposés, et que leurs moments par rapport à ce point soient égaux, c'est-à-dire que l'on ait (**80**)

$$P \times CE = Q \times CF.$$

COROLLAIRE II.

140. On voit donc, 1°. que, quelque petite que soit la puissance Q, on peut toujours, au moyen d'un levier, la mettre en équilibre autour

d'un point d'appui C, avec une autre puissance P donnée de grandeur et de direction; car la direction de la force P étant connue, la distance CE de cette direction au point d'appui sera connue, et l'on connaîtra le moment $P \times CE$: il suffira donc de faire en sorte que le moment $Q \times CF$ de la puissance soit égal au précédent; c'est-à-dire de diriger cette puissance de manière que sa distance CF au point d'appui soit égale à $\frac{P \times CE}{Q}$, et qu'elle tende à faire tourner le levier dans le sens contraire à la force P.

2°. Que si la distance CF de la direction de la force Q au point d'appui est connue, on trouvera la grandeur que doit avoir cette force pour faire équilibre à la force P, en divisant le moment de cette dernière force par la distance CF; c'est-à-dire que l'on aura

$$Q = \frac{P \times CE}{CF}.$$

COROLLAIRE III.

141. L'effort ou la charge que supporte le point d'appui C étant égal à la résultante des deux forces P, Q, on trouvera cette charge au moyen de la suite proportionnelle

$$P : Q : R : \sin QDR : \sin PDR : \sin PDQ ;$$

c'est-à-dire que l'on aura

$$R = \frac{P \times \sin PDQ}{\sin QDR},$$

ou

$$R = \frac{Q \times \sin PDQ}{\sin PDR}.$$

COROLLAIRE IV.

142. Donc, si la résistance dont le point d'appui est capable n'est pas indéfinie, il faut de plus, pour que le point d'appui ne soit pas entraîné, et que l'équilibre subsiste, que la résistance dans le sens CD soit égale à la résultante des deux forces P, Q, c'est-à-dire à $\frac{P \times \sin PDQ}{\sin QDR}$, ou, ce qui revient au même, à $\frac{Q \times \sin PDQ}{\sin PDR}$.

COROLLAIRE V.

143. En général, des six choses que l'on peut considérer dans l'équilibre du levier, savoir, les grandeurs et les directions des deux puissances P, Q, et celles de la charge du point d'appui, on voit que trois quelconques étant données, on déterminera les trois autres dans tous les cas; ou des six choses analogues que l'on peut considérer dans le triangle DLN, savoir, les côtés et les angles, trois étant données, on pourra déterminer les autres.

Remarque I.

144. Si le levier peut glisser sur le point d'appui, les conditions que nous venons d'énoncer ne suffisent pas pour que le levier ne prenne aucun mouvement, et que l'équilibre ait lieu : il faut encore que la direction DC de la charge du point d'appui soit perpendiculaire à la surface du levier au point C; car si cette direction était oblique, le levier aurait une tendance à glisser vers le côté du plus grand angle, et glisserait en effet toutes les fois que cette tendance serait plus grande que le frottement sur le point d'appui qui s'oppose à cet effet, comme nous le démontrerons en traitant du plan incliné.

Remarque II.

145. Ce que nous venons de dire contient toute la théorie de l'équilibre de deux puissances appliquées à un levier considéré sans pesanteur, et retenu par un point d'appui ; nous allons en faire l'application à quelques cas simples.

Fig. 56. Si les directions des puissances P, Q, appliquées à un levier, sont parallèles entre elles ; par exemple, si ce sont deux poids suspendus aux points A, B, la charge que supportera le point d'appui C sera égale à leur somme P + Q,

et les deux perpendiculaires CE, CF, abaissées du point d'appui sur leurs directions, seront en ligne droite. Donc, si le levier est droit, les triangles ACE, BCF seront semblables, et donneront

$$CF : CE :: CB : CA.$$

Donc on aura, dans le cas d'équilibre,

$$P : Q :: CB : CA,$$

c'est-à-dire que les poids P, Q seront entre eux réciproquement comme leurs bras de levier.

Ainsi, étant donnés la grandeur et le bras de levier d'une résistance P, 1°. le bras de levier qu'il faudra donner à une puissance Q pour lui faire équilibre sera

$$CB = \frac{P \times CA}{Q}.$$

2°. La grandeur de la puissance qu'il faudra appliquer au point donné B pour lui faire équilibre sera

$$Q = \frac{P \times CA}{CB}.$$

Enfin, si les deux poids P, Q, et la longueur AB du levier, sont donnés, on trouvera le point d'appui C autour duquel ces poids seront en équilibre, en partageant le levier AB en deux parties réciproquement proportionnelles aux deux poids.

Remarque III.

146. Lorsqu'il y a plus de deux puissances appliquées à un même levier, il ne suffit pas de connaître leurs directions et la position du point d'appui pour déterminer les rapports qu'elles doivent avoir entre elles pour être en équilibre; mais, comme l'équilibre ne peut avoir lieu entre plusieurs forces autour d'un point d'appui, à moins que la résultante de toutes ces forces ne soit détruite par la résistance de ce point, il est clair que, dans ce cas, les conditions de l'équilibre se réduisent aux deux suivantes : 1° que toutes les forces aient une résultante unique; 2° que la direction de cette résultante passe par le point d'appui.

COROLLAIRE.

147. Si les directions de toutes les forces sont comprises dans un même plan, ces forces ont nécessairement une résultante unique (**43**), et la première condition se trouve remplie; il suffit donc alors pour l'équilibre que la direction de cette résultante passe par le point d'appui, ou, ce qui revient au même, que la somme des moments des forces qui tendent à faire tourner le levier dans un sens autour du point d'appui soit égale à la somme des moments de celles qui tendent à le faire tourner dans le sens opposé.

Remarque IV.

148. Jusqu'ici nous avons fait abstraction du poids même du levier; mais si l'on veut faire entrer ce poids en considération, il faut le regarder comme une nouvelle force appliquée au centre de gravité du levier dans une direction verticale; et dans le cas de l'équilibre, les conditions dont nous venons de parler ont lieu entre toutes les forces, en y comprenant celle dont il s'agit.

Soient donc P, Q deux poids suspendus à un levier pesant AB, et en équilibre autour du point d'appui C: on considérera le poids du levier comme un troisième poids S suspendu au centre de gravité G du levier, et la somme des moments des deux poids Q, S, par rapport au point d'appui C, sera égale au moment du poids P, c'est-à-dire que l'on aura Fig. 57.

$$Q \times CB + S \times CG = P \times CA,$$

ou, retranchant de ces deux quantités égales le moment du levier $S \times CG$,

$$Q \times CB = P \times CA - S \times CG.$$

Ainsi, connaissant la longueur et le poids du levier, la position de son centre de gravité, celle du point d'appui et un des deux poids P, Q, il sera toujours possible d'avoir l'autre poids; car

on aura

$$P = \frac{Q \times CB + S \times CG}{CA},$$

et

$$Q = \frac{P \times CA - S \times CG}{CB}.$$

Quant à la charge du point d'appui, il est évident qu'elle est égale à la somme des poids $P + Q + S$.

Fig. 58. **149.** Mais, si le poids P suspendu au levier pesant AB est retenu en équilibre autour du point d'appui C, au moyen d'une puissance Q, dont la direction soit verticale et dirigée de bas en haut, le moment de la force Q, qui tend à faire tourner le levier dans un sens, sera égal à la somme des moments des poids P, S, qui tendent à le faire tourner dans le sens contraire, et l'on aura

$$Q \times CB = P \times CA + S \times CG,$$

ou, retranchant le moment du levier,

$$Q \times DB - S \times CG = P \times CA.$$

Ainsi, les grandeurs que les deux forces P, Q doivent avoir pour se faire équilibre seront

$$P = \frac{Q \times CB - S \times CG}{CA},$$

et

$$Q = \frac{P \times CA + S \times CG}{CB},$$

et la charge du point d'appui $P + S - Q$.

COROLLAIRE.

150. On voit donc qu'en regardant le poids P comme une résistance, et la force Q comme une puissance qui doit lui faire équilibre, ou la vaincre, au moyen du levier AB, le poids de ce levier est une force qui peut être favorable ou nuisible à la puissance, selon que ce poids tend à faire tourner le levier dans le même sens que la puissance, ou dans le sens opposé. Par exemple, dans le cas de la *fig.* 57, le poids du levier favorise la puissance Q; et, en allongeant le bras de levier CB de cette puissance, on la mettrait en état de faire équilibre à une plus grande résistance, pour deux causes: 1° parce qu'on augmenterait par là son moment; 2° parce qu'on augmenterait le poids S du levier, qui seul ferait équilibre à une plus grande partie de la résistance. Mais, dans le cas de la *fig.* 58, le poids du levier nuit à la puissance Q, et l'on ne peut pas augmenter la longueur du bras du levier CB, que l'on augmente aussi son poids S qui fait partie de la résistance: ainsi, pour qu'il soit avantageux, dans ce cas, d'allonger le bras du levier, il faut que le moment de cet allongement soit moindre que l'augmentation qui en résulte dans le moment de la puissance.

THÉORÈME.

Fig. 59. **151**. *Deux puissances* P, Q, *appliquées à un levier* AB, *et en équilibre autour d'un point d'appui* C, *sont entre elles réciproquement comme les espaces que ces puissances parcourraient suivant leurs directions, si l'équilibre était infiniment peu troublé.*

DÉMONSTRATION. Du point d'appui C soient abaissées sur les directions des puissances les perpendiculaires CE, CF; et à la place du levier rectiligne AB, considérons le levier coudé ECF, aux extrémités E, F duquel on peut concevoir que les puissances P, Q sont appliquées, puis supposons qu'en vertu d'un dérangement dans l'équilibre, le levier coudé ECF prenne la position infiniment voisine eCf. Cela posé, les petits arcs Ee, Ff seront les espaces que les puissances P, Q parcourraient en vertu de ce dérangement. Or, l'angle ECF du levier coudé étant invariable, les deux angles ECe, FCf sont égaux, et l'on a

$$CF : CE :: Ff : Ee;$$

de plus, à cause de l'équilibre, on a (**35**)

$$P : Q :: CF : CE;$$

donc on a aussi

$$P : Q :: Ff : Ee;$$

donc, etc.

Nous aurons occasion de faire voir dans la suite que la proposition analogue a lieu, dans les cas d'équilibre, pour toutes les autres machines.

Des Poulies et des Moufles.

I.

152. Une *poulie* est une roue GIHD, creusée en gorge à sa circonférence, pour recevoir une corde PGDHQ, et traversée à son centre par un axe E, sur lequel elle peut tourner dans une chape EL. Fig. 60 et 61.

II.

153. Concevons que l'axe de la poulie étant fixe, deux forces P, Q soient appliquées aux extrémités de la corde, et que cette corde, parfaitement flexible, n'exerce aucun frottement sur la gorge de la poulie, en sorte qu'elle puisse glisser librement dans cette gorge. Quelle que soit d'ailleurs la figure de la poulie, c'est-à-dire que l'arc GDH, embrassé par la corde, soit circulaire ou non, il est évident que les deux forces P, Q ne peuvent se faire réciproquement équilibre, à moins qu'elles ne soient égales; car si elles étaient inégales, la plus grande entraînerait la plus petite, en faisant glisser la corde dans la gorge de la poulie.

Dans la même supposition, la poulie n'ayant

d'autre point fixe que son centre, il est pareillement clair qu'étant tirée par les deux forces P, Q, elle ne peut être en repos, à moins que la résultante de ces deux forces ne soit dirigée vers le centre, et ne soit détruite par la résistance de ce point. Donc, après avoir prolongé les directions PG, QH des deux cordons, jusqu'à ce qu'elles se soient rencontrées quelque part en un point A, et après avoir pris sur ces directions les droites égales AB, AC pour représenter les forces P, Q, si l'on achève le parallélogramme ABDC, la diagonale AD, qui représentera la résultante de ces deux forces, doit passer par le point fixe E.

Or, lorsque la figure de la poulie est circulaire, cette dernière condition est toujours remplie : en effet, le triangle ABD étant isocèle, l'angle BAD est égal à l'angle BDA, et par conséquent à l'angle DAC; donc la diagonale AD partage en deux parties égales l'angle BAC. Mais si l'on mène la droite EA, cette droite partage aussi le même angle en deux parties égales; car si par le centre E on mène aux points de contact des cordons les rayons EG, EH, qui seront perpendiculaires aux directions de ces cordons, les deux triangles rectangles EGA, EHA seront parfaitement égaux, et l'on aura l'angle EAG de l'un égal à l'angle EAH de l'autre. Donc la droite EA et la diagonale DA auront la même direction.

Donc le centre d'une poulie étant fixe, et sa figure étant circulaire, il suffit que les deux forces P, Q soient égales, pour qu'elles soient entre elles en équilibre, et qu'en même temps la poulie soit en repos autour de son axe.

La charge que supporte l'axe de la poulie est évidemment égale à la résultante des deux forces P, Q; donc, si l'on nomme R cette charge, on aura (**36**)

$$P:Q:R::AB:AC:AD.$$

Enfin, soit menée la sous-tendante GH de l'arc embrassé par la corde, les deux triangles GHE, ABD seront semblables, parce qu'ils auront leurs côtés perpendiculaires chacun à chacun, et l'on aura

$$AB:AC:AD::GE:EH:GH;$$

donc on aura

$$P:Q:R::GE:EH.GH.$$

III.

154. Si l'axe de la poulie n'est pas absolument fixe, mais qu'il soit simplement retenu par la puissance S, au moyen de la chape EL et du cordon LS; pour que cet axe soit en repos, et que les trois forces P, Q, S soient en équilibre, il faut que la force S soit égale et di-

rectement opposée à la charge que supporte l'axe. Donc, 1° la direction de cette force doit coïncider avec la droite EA ; 2° sa grandeur doit être égale à la résultante R des deux forces P, Q, et l'on aura

$$P:Q:S::GE:EH:GH.$$

Ainsi, *lorsque deux forces* P, Q, *appliquées à une corde qui embrasse une poulie, sont en équilibre entre elles, et avec une troisième force* S *appliquée à l'axe de la poulie,* 1° *les deux forces* P, Q *sont égales entre elles;* 2° *la direction de la force* S *partage en deux parties égales l'angle formé par les directions des deux autres;* 3° *chacune des deux forces* P *et* Q *est à la troisième force* S *comme le rayon de la poulie est à la sous-tendante de l'arc embrassé par la corde.*

COROLLAIRE I.

Fig. 60. **155.** On voit donc que si le cordon de la chape, au lieu d'être tiré par une force S, est attaché à un point fixe d'une résistance indéfinie, et si l'on se propose seulement, en employant la poulie, de mettre en équilibre les deux forces P, Q, ou de vaincre une résistance P, à l'aide d'une puissance Q, la poulie ne favorise pas la puissance : elle n'a d'autre effet que de changer la direction de cette force, sans altérer sa grandeur.

Mais si une des extrémités de la corde qui embrasse la poulie est attachée à un point fixe P, et qu'on ait pour objet, en se servant de la poulie, de mettre une puissance Q en équilibre avec une résistance S, attachée à la chape, la poulie est favorable à cette puissance, qui est toujours moindre que la résistance; car on a

$$Q:S::EH:GH.$$

COROLLAIRE II.

156. Lorsque les directions des deux parties PG, QH de la corde sont parallèles entre elles, et par conséquent à celle du cordon de la chape, la sous-tendante GH devient un diamètre, et est double du rayon; la suite proportionnelle du n° **153** devient donc Fig. 62.

$$P:Q:S::1:1:2,$$

c'est-à-dire que la force S, ou la charge de l'axe de la poulie, est égale à la somme des deux puissances P, Q, ou au double de l'une d'elles. Ainsi, dans le cas de la *fig.* 63, la puissance Q, qui, au moyen de la poulie et du point d'appui P, fera équilibre à la résistance S, ne sera que la moitié de cette résistance. Fig. 63.

IV.

157. On dit qu'une poulie est immobile,

lorsque sa chape est attachée à un point fixe, et que la puissance et la résistance sont appliquées à la corde qui l'embrasse; mais, lorsque la résistance est attachée à la chape, et que la poulie doit se mouvoir avec elle, comme dans les *fig.* 61, 63, on dit que cette poulie est mobile.

Fig. 64. Cela posé, soit un nombre quelconque de poulies mobiles, et considérées comme non pesantes; que la première porte un poids P suspendu à sa chape, et soit embrassée par une corde dont une des extrémités soit attachée au point fixe D, et dont l'autre soit appliquée à la chape de la seconde poulie; que celle-ci soit embrassée par une autre corde, dont une des extrémités soit fixée au point H, et dont l'autre soit attachée à la chape de la poulie suivante; que cette troisième poulie soit embrassée par une troisième corde fixée, d'un côté, en M, et tirée, de l'autre, par une puissance Q, et ainsi de suite, si le nombre des poulies était plus grand. Enfin, supposant que tout le système soit en équilibre, soient menés les rayons et les sous-tendantes des poulies, comme on le voit dans la figure. On pourra considérer l'équilibre de la première poulie A comme si cette poulie était seule; et nommant X la tension du cordon BX, on aura (**155**)

$$P : X :: BC : BA.$$

Par la même raison, nommant Y la tension du cordon FY, on aura

$$X : Y :: FG : EF.$$

On aura de même pour la troisième poulie,

$$Y : Q :: KL : IK;$$

et ainsi de suite, quel que soit le nombre des poulies. Donc, en multipliant par ordre toutes ces proportions, on aura

$$P : Q :: BC \times FG \times KL : BA \times EF \times IK;$$

c'est-à-dire que la résistance est à la puissance comme le produit des sous-tendantes est au produit des rayons.

COROLLAIRE.

158. Lorsque tous les cordons CD, GH, LM,..., seront parallèles, les sous-tendantes seront des diamètres, et la proportion précédente deviendra Fig. 65.

$$P : Q :: 2 \times 2 \times 2 : 1 \times 1 \times 1, \text{ ou } :: 8 : 1;$$

d'où l'on voit qu'alors la résistance est à la puissance comme le nombre 2 élevé à une puissance marquée par le nombre des poulies mobiles, est à l'unité.

Ainsi, en augmentant convenablement le nombre des poulies mobiles, on peut mettre une force médiocre en état de faire équilibre à

une résistance très-grande. Par exemple, avec trois poulies, et au moyen des points d'appui D, H, M, la puissance fait équilibre à une résistance huit fois plus grande qu'elle.

Quelque avantageuse que paraisse d'abord cette disposition des poulies mobiles, on l'emploie rarement, parce que, pour faire parcourir à la première poulie A un certain espace, il faut que la seconde parcoure un espace double, que la troisième en parcoure un quadruple; et ainsi de suite, ce qui exige un trop grand emplacement, et l'on fait plus ordinairement usage des *moufles*.

V.

Fig. 66, 67 et 68. **159.** On appelle *moufle* le système de plusieurs poulies assemblées dans la même chape et sur des axes particuliers, comme dans les *fig.* 66, 67, ou sur le même axe, comme dans la *fig.* 68. On emploie toujours en même temps une moufle fixe et une moufle mobile, et toutes les poulies des deux moufles sont embrassées par une même corde, dont une des extrémités est attachée à une des deux moufles, et dont l'autre extrémité est tirée par la puissance; enfin, la résistance est suspendue à la chape de la moufle mobile.

On peut donner aux poulies différents diamètres, et les disposer de manière que toutes les

parties de la corde qui vont d'une moufle à l'autre soient parallèles entre elles, comme dans les *fig.* 66, 67; mais cette disposition augmente l'étendue des moufles, et on les réduit à un volume plus petit et plus commode, en montant dans chacune d'elles toutes les poulies sur un même axe, comme dans la *fig.* 68. Par là les cordons qui sont d'un côté des moufles ne sont pas parallèles à ceux qui sont de l'autre côté; mais, lorsque la distance des moufles est un peu considérable, le défaut de parallélisme est très-petit, et l'on peut le regarder comme insensible.

160. En considérant donc les cordons des moufles comme parallèles entre eux, et faisant abstraction du poids de toute la machine, soit Q une puissance en équilibre avec la résistance P suspendue à la chape de la moufle mobile. L'équilibre ne peut pas exister pour toute la machine, qu'il n'ait lieu pour chaque poulie en particulier, et que les deux parties de la corde qui embrassent cette poulie ne soient également tendues (**154**). Ainsi les tensions des deux cordons QA, BC sont égales entre elles; il en est de même de celles des deux cordons BC, DE, de celles des cordons DE, FG, et ainsi de suite, en quelque nombre que soient les cordons: donc tous les cordons qui vont d'une moufle à l'autre sont également tendus. Or la somme de ces ten- Fig. 66.

sions fait équilibre à la résistance P et lui est égale ; ou, ce qui revient au même, la tension d'un de ces cordons multipliée par leur nombre est égale à la résistance ; donc la tension d'un de ces cordons, ou la puissance Q, est le quotient de la résistance P, divisée par le nombre des cordons qui vont d'une moufle à l'autre.

On voit donc que, dans le cas de la *fig.* 66, où l'extrémité de la corde est attachée à la moufle fixe, la puissance Q doit être le sixième de la résistance pour lui faire équilibre, et que, dans le cas de la *fig.* 67, où l'extrémité de la corde est attachée à la moufle mobile, elle doit en être le cinquième, parce qu'il y a une poulie et une corde de moins.

Si l'on voulait faire entrer en considération le poids même de la moufle mobile, on le regarderait comme faisant partie de la résistance.

Du Tour.

I.

Fig. 69. **161.** Le *tour, treuil,* ou *cabestan,* est une machine composée d'un cylindre mobile sur son axe, et d'une corde qui, s'enveloppant par une de ses extrémités autour du cylindre, pendant qu'une puissance Q le fait tourner, entraîne une résistance P attachée à son autre extrémité. Le cylindre est garni à ses deux bases de tourillons

A, B, qui portent sur des appuis qu'on nomme *coussinets*, et au moyen desquels il peut tourner plus librement sur son axe.

162. Il y a plusieurs manières d'appliquer la puissance à cette machine, pour communiquer au cylindre le mouvement de rotation.

1°. On peut assembler solidement avec le cylindre, et sur le même axe, une roue dont la circonférence, creusée en gorge comme une poulie, est enveloppée par une seconde corde. Cette corde, tirée par la puissance, fait tourner et la roue et le cylindre sur leur axe commun. Cette première disposition, à laquelle nous rapporterons toutes les autres, est rarement employée, parce qu'elle exige que la corde de la roue soit très-longue, lorsque l'espace que doit parcourir la résistance est un peu considérable.

2°. On garnit les jantes de la roue de chevilles également espacées, et auxquelles des hommes s'appliquent par leurs mains; ce qui leur donne le moyen de s'aider d'une partie de leur poids pour faire tourner la machine.

3°. Dans d'autres circonstances, au lieu de la roue, on monte sur le cylindre un grand tambour creux dans lequel des hommes ou des animaux peuvent marcher; et alors, par leur poids, ils font tourner le tambour et le cylindre.

4°. Quelquefois, au lieu de se servir de roue et de tambour, on traverse le cylindre par des

barres perpendiculaires à son axe, et aux extrémités desquelles des hommes agissent par la force de leurs muscles et par une partie de leur poids.

5°. Enfin le plus souvent, et lorsque la résistance n'est pas très-grande, on se contente d'adapter aux extrémités du cylindre une ou deux manivelles que des hommes font tourner en employant la force de leurs bras.

163. Les dénominations de cette machine varient selon son objet, et même selon sa position. Ordinairement on la nomme *tour, treuil,* lorsque le cylindre est horizontal, et *cabestan,* lorsque le cylindre est vertical, et qu'on se sert de barres horizontales pour lui communiquer le mouvement.

Fig. 69. Il est évident que les différentes manières dont la puissance peut être appliquée au cylindre du tour se rapportent toutes, pour la théorie, à la première que nous avons décrite; car, quelle que soit la direction de la puissance, lorsqu'elle est dirigée dans un plan perpendiculaire à l'axe du cylindre, on peut toujours la concevoir appliquée à une roue dont la circonférence serait tangente à la direction de cette puissance. Ainsi nous supposerons que UXYZ étant le cylindre du tour, dont l'axe ACB est perpendiculaire au plan de la roue *h*D*k*, 1° la puissance Q soit appliquée à la circonférence de cette roue dans

une direction quelconque DQ, comprise dans le plan de la roue, et tangente à la circonférence du rayon CD, en un point donné D; 2° que la direction KP de la résistance soit tangente en K à la surface du cylindre, et située dans un plan parallèle à celui de la roue. Enfin, pour fixer les idées, nous supposerons que l'axe AR du cylindre soit horizontal, et par conséquent que la direction KP de la résistance soit verticale. Cela posé, il se présente deux questions à résoudre : la première est de trouver le rapport que doivent avoir la puissance Q et la résistance P pour se faire équilibre; la seconde est de trouver les charges que supportent les points d'appui des deux tourillons A, B.

II.

164. Pour résoudre la première de ces deux questions, concevons par l'axe AICB du cylindre un plan horizontal KMEN; ce plan passera par le point K, où la direction de la résistance touche la surface du cylindre; de plus, il coupera le plan de la roue dans une droite horizontale ME qui passera par le centre C, et il rencontrera la direction de la puissance Q quelque part en un point E. Soit prolongée la droite ME en ES, et par le point E soit menée la verticale ER; les trois droites EQ, ER, ES étant comprises dans un même plan qui est celui de

la roue, on pourra décomposer la puissance Q en deux forces R, S, dirigées suivant EG, EH. Pour cela on représentera cette puissance par la partie EF de sa direction; et en achevant le parallélogramme EGFH, on aura

$$Q:S::EF:EH,$$
$$Q:R::EF:EG, \text{ ou } FH;$$

ou parce qu'en menant le rayon CD, les deux triangles rectangles CDE, EHF seront semblables, et donneront

$$EF:FH:EH::CE:CD:DE,$$

on aura

$$Q:S::CE:DE,$$
$$Q:R::CE:CD.$$

Ainsi, à la place de la puissance Q, on pourra prendre les deux forces R, S, dont les valeurs

$$R=\frac{Q\times CD}{CE},$$
$$S=\frac{Q\times DE}{CD}$$

sont connues, puisque la direction de la force Q étant donnée, tout est connu dans le triangle CDE.

Or, des deux forces R, S, la dernière étant dirigée vers l'axe du cylindre qui est immobile, elle peut être regardée comme immédiatement appliquée au point C, et comme détruite par

la résistance de l'axe : cette force ne peut donc contribuer en aucune manière au mouvement de rotation du cylindre, et elle n'a d'autre effet que de comprimer les tourillons contre leurs appuis. Donc il ne reste que la force R qui puisse être employée à faire équilibre à la résistance P.

Actuellement, dans le plan horizontal KMEN soit mené le rayon du cylindre KI, qui sera perpendiculaire à l'axe et parallèle à ME; soit aussi menée la droite KE qui coupera l'axe quelque part en un point L : cela posé, ce point L étant dans l'axe, il pourra être regardé comme immobile, et la droite KE pourra être prise pour une verge inflexible, retenue par un point d'appui L, et aux extrémités de laquelle sont appliquées les deux forces R, P. Or les directions de ces deux forces sont toutes deux verticales, et par conséquent parallèles; donc, pour qu'elles soient en équilibre, il faut qu'elles soient réciproquement proportionnelles à leurs bras de levier LE, LK, ou que l'on ait

$$R : P :: KL : LE.$$

Mais les triangles rectangles semblables KIL, LCE, donnent

$$KL : LE :: KI : CE;$$

donc on aura

$$R : P :: KI : CE.$$

Donc, en multipliant par ordre cette proportion et la suivante :

$$Q : R :: CE : CD,$$

que nous avons trouvée plus haut, on aura, dans le cas d'équilibre,

$$Q : P :: KI : CD ;$$

c'est-à-dire que *la puissance sera à la résistance comme le rayon du cylindre est au rayon de la roue;* ce qui répond à la première question.

En égalant le produit des extrêmes de cette proportion à celui des moyens, on a

$$Q \times CD = P \times KI.$$

La droite CE rencontre la circonférence de la roue au point D′ ; imaginant par ce point une force Q′ égale à Q, dirigée suivant la tangente D′Q′ à la roue, on aura (**31**)

$$Q \times CD = Q' \times CD' = P \times KI :$$

d'où l'on voit que, dans le cas d'équilibre, les moments de la puissance Q′ égale à Q, et de la résistance P, tous deux pris par rapport au plan vertical passant par l'axe du cylindre, sont égaux entre eux.

III.

165. Quant aux pressions qu'exercent les tourillons contre les points d'appui, il est clair

qu'elles ne peuvent être l'effet que des forces P, Q, et du poids T de la machine, que l'on peut considérer comme réuni à son centre de gravité g, où, en prenant toujours les deux forces R, S à la place de la puissance Q, ces pressions sont produites par les quatre forces P, R, S, T.

Ces forces sont toutes connues : car, 1° la résistance P et le poids T de la machine sont donnés immédiatement; 2° les deux autres forces R et S, dont nous avons trouvé que les valeurs sont, en général,

$$R = \frac{Q \times CD}{CE},$$

$$S = \frac{Q \times DE}{CE},$$

deviennent, dans le cas d'équilibre où l'on a $Q \times CD = P \times KI$,

$$R = \frac{P \times KI}{CE},$$

$$S = \frac{P \times KI \times DE}{CD \times CE},$$

et ne renferment que des quantités connues, puisque la direction de la puissance Q étant donnée, on connaît tout dans le triangle rectangle CDE.

Or les deux forces P, R, dont les directions sont verticales, et qui sont en équilibre autour

du point L, exercent sur ce point de l'axe une charge dont la direction est verticale, et qui est égale à leur somme P + R. De plus, cette charge P + R, étant portée par les deux points d'appui en A et B, doit être regardée comme la résultante des deux pressions verticales qu'elle exerce en ces points; et l'on trouvera chacune de ces pressions en partageant la résultante P + R en deux parties réciproquement proportionnelles aux distances du point L aux deux appuis. Soient donc X la pression qui en résulte au point A, et X′ celle qui en résulte au point B : on trouvera ces deux pressions par les proportions suivantes:

$$AB : BL :: P+R : X,$$
$$AB : AL :: P+R : X'.$$

Pareillement le poids T de toute la machine, supposé réuni au centre de gravité g, peut être regardé comme la résultante des pressions verticales qu'il produit sur les deux points d'appui ; et l'on trouvera ces pressions en partageant le poids T en deux parties réciproquement proportionnelles aux distances Ag, gB.

Soient donc Y et Y′ les pressions qui en résultent respectivement aux points A et B : on trouvera ces pressions par les deux proportions suivantes:

$$AB : Bg :: T : Y,$$
$$AB : Ag :: T : Y'.$$

Enfin la force horizontale S, appliquée au point C de l'axe, produit sur les deux appuis des pressions horizontales, dirigées perpendiculairement à l'axe AB, et dont elle est la résultante : on trouvera de même ces pressions en partageant la force S en deux parties réciproquement proportionnelles aux droites AC, CB. Soient donc Z, Z′ les pressions horizontales produites respectivement sur les points A, B : on trouvera ces pressions par les deux proportions

$$AB : BC :: S : Z,$$
$$AB : AC :: S : Z'.$$

Ainsi le point d'appui A supporte les deux pressions verticales X, Y, et la pression horizontale Z qui agit dans le sens de la force S. Pareillement le point B éprouve les pressions verticales X′, Y′, et la pression horizontale Z′. Donc, en composant pour chacun de ces points les forces qui agissent sur lui, on trouvera la grandeur et la direction de leur résultante, et l'on aura la grandeur de la résistance dont il doit être capable, ainsi que le sens dans lequel il doit résister, pour ne pas céder aux efforts réunis de la résistance P, de la puissance Q, et du poids T de la machine; ce qui fait l'objet de la seconde question.

IV.

166. Jusqu'ici nous avons regardé les cordes comme des fils infiniment déliés; mais, lorsque le poids P est suspendu à la corde KP, la ligne de direction de ce poids se confond avec l'axe de la corde; et dans le cas où la corde, en se roulant sur le cylindre, ne change pas de figure, son axe est toujours éloigné de la surface du cylindre d'une quantité égale au demi-diamètre de la corde. Ainsi, à cause de son épaisseur, la corde est dans le même cas que si, étant infiniment déliée et réduite à son axe, elle s'enveloppait sur un cylindre dont le rayon fût plus grand que le rayon du cylindre de la machine, d'une quantité égale au demi-diamètre de la corde. Il en est de même de la corde de la roue, qui, à cause de son épaisseur, peut être regardée comme une ligne mathématique enveloppée sur une roue dont le rayon est plus grand que celui de la roue du tour, d'une quantité égale au demi-diamètre de cette corde. Donc, dans tous les rapports que nous venons de trouver, il faut augmenter le rayon du cylindre et celui de la roue de quantités respectivement égales aux demi-diamètres des cordes qui les enveloppent. Ainsi, par exemple, dans le cas d'équilibre du tour, *la puissance* Q *est à la résistance* P *comme le rayon du cylindre aug-*

menté du rayon de la corde KP, *est au rayon de la roue augmenté du rayon de la corde* DQ.

V.

167. Si plusieurs tours sont disposés de manière que la corde BQ de la roue du premier étant tirée par une puissance Q, la corde CE du cylindre de ce tour, au lieu d'être attachée immédiatement à la résistance, soit enveloppée sur la roue du second; que la corde FH du cylindre du second soit pareillement enveloppée sur la roue du troisième, et enfin, que la corde IP du cylindre du dernier tour soit appliquée à la résistance P; la puissance et la résistance ne peuvent être en équilibre, à moins qu'il n'y ait équilibre entre les deux forces qui agissent sur chaque tour en particulier. Ainsi, en nommant K la tension de la corde CE, et L celle de la corde FH, dans le cas de l'équilibre général, on a: 1° à cause de l'équilibre du premier tour (**164**), Fig. 70.

$$Q:K::CA:AB;$$

2° à cause de l'équilibre du deuxième tour,

$$K:L::DF:DE;$$

3° à cause de l'équilibre du troisième tour,

$$L:P::GI:GH;$$

et ainsi de suite, quel que soit le nombre des

tours. Donc, en multipliant toutes ces proportions par ordre, on a

$$Q:P::CA\times DF\times GI:AB\times DE\times GH,$$

c'est-à-dire que la puissance est à la résistance comme le produit des rayons des cylindres est au produit des rayons des roues.

Par exemple, si le rayon de la roue de chaque tour est quadruple du rayon de son cylindre, dans le cas de l'équilibre entre trois tours, on a

$$Q:P::1\times1\times1:4\times4\times4, \text{ ou } ::1:64.$$

On voit donc qu'en multipliant de cette manière le nombre des tours, on pourrait mettre des puissances médiocres en état de faire équilibre à de très-grandes résistances; mais on n'emploie presque jamais cette disposition, parce qu'elle exige de trop grandes longueurs dans les cordes des premiers tours, lorsque l'espace que doit parcourir la résistance est un peu considérable.

VI.

Fig. 74. **168.** Lorsque l'on veut profiter des avantages de cette disposition, 1° on supprime les cordes qui transmettent le mouvement d'un tour à l'autre; 2° on pratique à la circonférence de chaque roue des dents également espacées; 3° on assemble solidement sur l'arbre de chacune

des *roues dentées* une autre roue pareillement dentée, d'un diamètre plus petit, et qu'on appelle *pignon;* 4° enfin, on dispose tout le système de manière que les dents de chaque pignon engrènent avec les dents de la roue suivante. Par là une roue ne saurait tourner sur son axe, à moins que son pignon n'entraîne la roue avec laquelle il engrène, et ne la fasse tourner sur son axe; et le nombre des révolutions que chaque pignon peut faire faire à la roue suivante est illimité. Les choses sont donc dans le même état que si ce pignon, considéré comme le cylindre d'un tour, et la roue avec laquelle il engrène, étaient embrassés par une même corde, comme dans le cas précédent.

Donc, lorsqu'une puissance Q appliquée à la circonférence de la première roue est en équilibre avec une résistance P appliquée à la circonférence du dernier pignon, la puissance est à la résistance comme le produit des rayons des pignons est au produit des rayons des roues.

VII.

169. On emploie les roues dentées dans un très-grand nombre de machines, principalement dans les moulins et dans les ouvrages d'horlogerie. Leur objet immédiat est de communiquer à un cylindre ou à un *arbre* un mouvement de rotation sur son axe, à l'aide

du mouvement de rotation d'un autre arbre. Pour cela il n'est pas nécessaire que les axes des deux arbres soient parallèles, comme nous l'avons toujours supposé, il suffit qu'ils soient dans un même plan.

170. Lorsque les axes des deux arbres sont à angles droits, pour l'ordinaire, on place les dents perpendiculairement au plan de la roue,
Fig. 72. comme on le voit *fig.* 72; alors elles peuvent engrener avec celles du pignon, ou avec les *fuseaux* de la *lanterne* AB qui fait l'effet d'un pignon: dans cet engrenage, les dents de la roue sont forcées de glisser sur les fuseaux dans le sens de l'axe de la lanterne, ce qui donne lieu à un frottement de plus.

Fig. 73. **171.** En général, quel que soit l'angle BAC que font les axes des deux arbres, pour que le mouvement de rotation de l'un puisse se communiquer à l'autre au moyen de deux roues dentées DEFG, EHIF, et que les dents ne glissent pas les unes sur les autres dans le sens des axes, il faut que ces deux roues, dites *roues d'angle*, soient des tronçons de deux cônes DAE, EAH, qui aient même sommet A, et dont les axes coïncident avec ceux des arbres; et de plus, que les dents des deux roues soient terminées par des surfaces coniques qui aient encore pour sommet commun le point A (*).

(*) Le tracé des dents des roues dont les axes sont pa-

VIII.

172. Le *cric* est encore une machine qui peut se rapporter au tour.

Le cric simple est composé d'une barre de fer AB, garnie de dents à l'une de ses faces, et mobile dans le sens de sa longueur au dedans d'une châsse DE. Les dents de la barre engrènent avec celles d'un pignon C que l'on fait tourner sur son axe au moyen d'une manivelle F. Les dents du pignon entraînent celles de la barre, et font monter le poids qui repose sur la tête A de la barre, ou qui est soulevé par le crochet B. Cette machine n'est, comme on voit, autre chose qu'un tour, et il est évident que, dans le cas d'équilibre, et en supposant que la direction de la puissance soit perpendiculaire au bras de la manivelle, la puissance est à la résistance comme le rayon du pignon est au bras de la manivelle. Fig. 74.

Dans le cric composé, les dents du premier pignon engrènent avec celles d'une roue dentée, et les dents du pignon de cette roue engrènent avec celles de la barre. Par là on met la puissance en état de faire équilibre à une plus grande résistance. Ce cas se rapporte à celui des

---

rallèles ou se rencontrent, est l'objet principal du second chapitre du *Traité des Machines* de M. Hachette.

roues dentées, et nous ne nous étendrons pas davantage à son sujet.

173. Lorsque deux puissances sont en équilibre au moyen d'une poulie ou d'un tour, il est bien évident qu'on peut les considérer comme si elles étaient en équilibre aux extrémités d'un levier dont le point d'appui serait dans l'axe du tour ou de la poulie; donc (**151**) ces puissances sont entre elles réciproquement, comme les espaces qu'elles parcourraient suivant leurs directions, si l'équilibre était infiniment peu troublé.

ARTICLE III.

De l'équilibre du plan incliné.

Fig. 75. **174.** On dit qu'un plan ABCD est incliné, lorsqu'il fait un angle avec un plan horizontal ABEF, et que cet angle n'est pas droit.

175. Si par un point quelconque H pris sur la droite AB d'intersection du plan incliné et du plan horizontal on mène deux perpendiculaires à cette droite, l'une HK dans le plan horizontal, et l'autre HI dans le plan incliné, l'angle IHK formé par ces deux perpendiculaires est la mesure de l'inclinaison du plan. Le plan de l'angle IHK, qui passe par deux droites perpendiculaires à AB, est perpendiculaire à la droite AB; donc il est perpendiculaire aux deux plans

ABCD et ABEF, qui se coupent dans cette droite; donc ce plan est en même temps vertical et perpendiculaire au plan incliné.

176. Réciproquement, tout plan qui est en même temps vertical et perpendiculaire au plan incliné, est perpendiculaire à l'intersection AB du plan incliné avec le plan horizontal; donc les droites HI et HK, suivant lesquelles il coupe ces deux derniers plans, sont aussi perpendiculaires à AB, et forment entre elles un angle IHK qui est la mesure de l'inclinaison du plan ABCD par rapport au plan horizontal.

177. Si par le point I on mène une verticale IL, cette droite ne sortira pas du plan de l'angle IHK; elle rencontrera la droite horizontale HK à laquelle elle sera perpendiculaire, et elle formera un triangle rectangle IHL. L'hypoténuse HI de ce triangle se nomme *longueur* du plan incliné; le côté IL en est la *hauteur*, et l'autre côté HL en est la *base*.

I.

178. Lorsqu'un corps qui touche par un seul point Q un plan immobile ABCD, est poussé par une force unique P, dont la direction PQ, 1° passe par le point de contact Q, 2° est perpendiculaire au plan, ce corps reste en repos. Fig. 76.

En effet, on peut concevoir que la force P soit appliquée au point Q de sa direction. Or,

cette direction étant perpendiculaire au plan, et par conséquent à toutes les droites QR, QS, QT, que l'on peut mener dans le plan par le point Q, elle est semblablement disposée par rapport à toutes ces droites; il n'y a donc pas de raison pour que le point Q se meuve plutôt suivant l'une d'entre elles que suivant toute autre; donc ce point, et par conséquent tout le corps restera en repos.

Fig. 77. **179.** Les conditions qu'on vient de rapporter sont toutes deux nécessaires pour que le corps reste en repos: car, 1° si la direction PI de la force ne passe pas par le point de contact, rien n'empêche le point G du corps qui est sur cette direction de s'approcher du plan, et le corps doit se mettre en mouvement. 2° Si la direction
Fig. 78. PQ de la force passe par le point de contact, et n'est pas perpendiculaire au plan, en concevant toujours cette force appliquée au point Q, soit prolongée sa direction en QR, et par le point Q soit menée la droite QS perpendiculaire au plan; par les deux droites QR, QS, soit mené un plan qui coupera le premier plan ABCD quelque part dans une droite HI qui passera par le point Q. Cela posé, si l'on représente la force P par la partie QR de sa direction, et que l'on achève le parallélogramme QTRS, à la place de la force P on pourra prendre les deux forces représentées par QS et QT. Or la force QS qui

passe par le point de contact, et dont la direction est perpendiculaire au plan ABCD, sera détruite par la résistance de ce plan (**178**); mais rien ne s'opposera à l'action de la force QT dont la direction est parallèle au plan; le point Q se mouvra donc dans le sens QH, et le corps ne sera pas en repos.

180. Il suit de là que lorsqu'un corps animé par la seule action de sa pesanteur repose en équilibre sur un plan ABCD qu'il touche à un seul point Q, 1° le centre de gravité P de ce corps et le point de contact Q sont dans une même verticale; 2° le plan ABCD est horizontal; car le poids du corps pouvant être regardé comme une force unique appliquée à son centre de gravité, le corps ne peut être en repos, à moins que la direction de cette force ne passe par le point de contact et ne soit perpendiculaire au plan sur lequel le corps est appuyé. Fig. 78.

181. Il suit encore que lorsqu'un corps animé par la seule action de la pesanteur est appuyé sur un plan incliné ABCD par un seul de ses points Q, et que ce point se trouve dans la verticale menée par le centre de gravité, ce corps doit tendre à glisser sur le plan; et la direction QH, suivant laquelle le point Q tend à se mouvoir, est l'intersection du plan ABCD avec le plan IHK, qui est en même temps vertical et perpendiculaire au plan incliné. Fig. 79.

Fig. 80. **182.** Ce que nous venons de dire d'un corps poussé par une senle force contre un plan, doit s'appliquer à un corps poussé contre une snrface courbe AQB qu'il ne touche qu'en un point Q; c'est-à-dire que ce corps ne peut être en repos, à moins que la direction de la force qui le pousse ne passe par le point Q, et qu'elle ne soit perpendiculaire à la surface courbe en ce point: car ce corps peut être considéré comme appuyé sur le plan DE qui serait tangent à la surface courbe au point Q.

183. On voit donc que lorsqu'un levier peut glisser sur son point d'appui, il ne suffit pas, pour qu'il reste en repos, que la résultante des deux puissances qui sont appliquées à ce levier soit dirigée vers le point d'appui; il faut encore que la direction de cette résultante soit perpendiculaire à la surface du levier dans le point où il touche l'appui.

II.

Fig. 81. **184.** Lorsqu'un corps poussé par une force unique P contre un plan immobile ABCD est appuyé sur ce plan par une base finie UXYZ, si la direction PQ de la force rencontre la base quelque part en un point Q, et si elle est en même temps perpendiculaire au plan, le corps reste en repos; car nous avons vu (**178**) que si la base était réduite au seul point Q, le repos

aurait lieu : il est évident que les autres points d'appui que présente la base ne peuvent pas le troubler.

On démontrera, comme dans le n° **179**, que ces conditions sont toutes deux nécessaires pour que le corps reste en repos: l'effet de la première est d'empêcher le corps de tourner sur un des côtés de sa base; l'effet de la seconde est de l'empêcher de glisser sur le plan ABCD.

185. Si le corps, au lieu d'être appuyé sur le plan par une base continue, le touche simplement par plusieurs points séparés les uns des autres, on peut regarder ces points comme les sommets des angles d'une base polygonale, et le corps est en repos lorsque la direction de la force qui le pousse contre le plan est perpendiculaire à ce plan, et qu'en même temps elle passe par l'intérieur du polygone.

Ainsi le poids d'un corps pouvant être regardé comme une force appliquée à son centre de gravité P, et dont la direction est verticale, on voit, 1° qu'un corps qui repose par sa base sur un plan horizontal ABCD ne peut être stable, à moins que la verticale PQ menée par le centre de gravité ne rencontre un point quelconque Q de la base; 2° que si le corps pose sur le plan par un certain nombre de points d'appui U, X, Y,..., il ne peut être stable, à moins Fig. 82.

que la verticale PQ menée par son centre de gravité F ne passe par un point Q pris dans l'intérieur du polygone UXY, que l'on formerait en joignant les points d'appui extérieurs par des droites UX, XY, YU.

III.

186. Jusqu'ici nous avons supposé que le corps appuyé contre un plan était poussé par une force unique, mais il est évident que si le corps est poussé par plusieurs forces en même temps, il ne peut être en repos, à moins que la résultante de toutes ces forces ne satisfasse aux conditions précédentes, c'est-à-dire à moins que la direction de cette résultante ne soit perpendiculaire au plan, et qu'elle ne passe par la base du corps. Il y a donc dans ce cas une troisième condition nécessaire au repos du corps, et cette condition est que toutes les forces qui agissent sur lui aient une résultante.

Toute la théorie de l'équilibre d'un corps poussé par tant de forces qu'on voudra, et appuyé contre un seul plan résistant, consiste dans la recherche des directions et des grandeurs que ces forces doivent avoir pour que les trois conditions que nous venons d'énoncer soient remplies. Nous nous contenterons de la développer pour quelques cas simples, et principalement pour celui où le corps est poussé par deux forces.

IV.

187. Soit donc LUZ un corps appuyé par une base UOYZ contre un plan résistant ABCD, et tiré en même temps par deux forces R, S. D'après ce qui précède, pour que le corps soit en repos, il faut, 1°. que les deux forces R, S aient une résultante: or, deux forces ne peuvent avoir une résultante, à moins que leurs directions ne soient dans un même plan (**10**); donc, 1° les directions des deux forces R, S doivent être comprises dans un même plan, et concourir en un certain point N. Fig. 81.

2°. Il faut que la direction PNQ de la résultante des deux forces R, S soit perpendiculaire au plan ABCD: or, la résultante de deux forces est toujours comprise dans le plan mené par leurs directions; donc, 2° le plan dans lequel sont dirigées les deux forces R, S doit être perpendiculaire au plan ABCD.

3°. Il faut que la direction PQ de la résultante passe par un point Q de la base.

188. Il suit de là, que si l'une des deux forces, par exemple la force R, est le poids du corps que l'on peut considérer comme appliqué au centre de gravité M, et dont la direction MR est verticale, le corps ne peut rester en repos sur un plan incliné ABCD, à moins que la direction NS de l'autre force ne

soit comprise dans un plan vertical, mené par le centre de gravité M, perpendiculairement au plan incliné, et que, de plus, la direction PQ de la résultante des deux forces ne soit perpendiculaire au plan incliné, et ne passe par un point Q de la base du corps.

Actuellement toutes ces conditions, qui sont relatives aux directions des forces, étant supposées remplies, cherchons les rapports que les deux forces R, S et la charge P du plan ont entre elles dans le cas de l'équilibre.

V.

Fig. 83. **189.** Soit LXU un corps appuyé par sa base UX sur un plan résistant HI, et maintenu en repos contre ce plan par les deux forces R, S. Après avoir prolongé les directions des deux forces jusqu'à ce qu'elles se soient rencontrées en un point N, soit menée par ce point la droite NP perpendiculaire au plan HI. Nous avons vu que cette droite sera la direction de la résultante des deux forces R, S. Donc, si l'on représente cette résultante par la partie NE de sa direction, et si, en menant par le point E les droites EG, EF, parallèles aux directions des forces R, S, on achève le parallélogramme NFEG, les côtés NF, NG représenteront les grandeurs des forces R, S. Donc, en nommant P la charge du plan

qui est égale à la résultante, on aura

$$R : S : P :: NF : NG \text{ ou } FE : NE.$$

Pour avoir les rapports de ces trois forces, exprimés en quantités indépendantes de la construction du parallélogramme NFEG, on remarquera que dans le triangle NEF les côtés sont entre eux dans le rapport des sinus des angles opposés, ou que l'on a

$$NF : FE : EN :: \sin NEF : \sin FNE : \sin NFE.$$

Donc on aura

$$R : S : P :: \sin NEF : \sin FNE : \sin NFE.$$

Or ces trois angles sont ceux que forment entre elles les directions des trois forces R, S, P; donc ces forces sont entre elles chacune comme le sinus de l'angle que forment les directions des deux autres.

On voit donc que des six choses que l'on peut considérer dans cet équilibre, et qui sont les directions des trois forces et leurs grandeurs, trois quelconques étant données, on déterminera les trois autres, dans tous les cas où des six choses que l'on considère dans le triangle NEF, Fig. 84. savoir les angles et les côtés, les trois analogues étant données, on pourra déterminer les trois autres.

190. Si l'une des forces, par exemple la force R, est le poids du corps dont la direction

est verticale, et passe par le centre de gravité M, et que la direction de la force S qui retient le corps en équilibre sur le plan incliné, soit parallèle à ce plan, soient menées la base KL et la hauteur KI du plan incliné, les triangles rectangles NFE, IHK seront semblables, parce que les angles NFE, HIK, dont les côtés sont parallèles chacun à chacun, seront égaux, et l'on aura

$$NE:FE:EN::HI:IK:KH;$$

donc on aura aussi

$$R:S:P::HI:IK:KH.$$

Ainsi, dans ce cas, le poids du corps est à la force qui le tient en équilibre, comme la longueur du plan incliné est à sa hauteur.

Fig. 85. **191.** En supposant toujours que la force R soit le poids du corps, si la direction de la force S est horizontale, et par conséquent parallèle à la base HK du plan incliné, les triangles rectangles NFE, HKI sont encore semblables, parce que les côtés de l'un seront perpendiculaires aux côtés de l'autre, et l'on aura

$$NF:FE:EN::HK:KI:IH.$$

On aura donc aussi

$$R:S:P::HK:KI:IH.$$

Donc alors le poids du corps est à la force qui

le tient en équilibre, comme la base du plan incliné est à sa hauteur.

VI.

192. Considérons actuellement l'équilibre d'un corps soutenu par deux plans inclinés. Soit M un corps soumis à la seule action de la pesanteur, et retenu par les deux plans inclinés ABCD, ABEF, qui se coupent quelque part dans la droite AB. Soient H, I les points par lesquels le corps touche les deux plans, et GR la verticale menée par son centre de gravité, et qui sera par conséquent la direction de son poids. Il est évident que ce corps ne peut rester en repos, à moins que son poids R ne puisse se décomposer en deux autres forces P, Q, appliqués au même corps, et qui soient détruites par les résistances des deux plans, ou, ce qui revient au même, à moins que les directions des deux forces P, Q ne passent par les points d'appui I, H, et ne soient perpendiculaires chacune au plan incliné correspondant: or la direction d'une force et celles de ces deux composantes sont comprises dans un même plan, et se rencontrent nécessairement en un même point; donc, pour que le corps M puisse rester en repos entre les deux plans inclinés, il faut que les perpendiculaires IG, HG, menées par les points d'appui I, H, aux deux plans inclinés, Fig. 86.

soient dans un même plan avec la verticale menée par le centre de gravité du corps, et rencontrent cette verticale en un même point G.

193. Il suit de là que pour qu'un corps M soit en repos entre deux plans inclinés, indépendamment de la position du corps, les plans doivent satisfaire à la condition que la droite AB de leur intersection soit horizontale. En effet le plan IGH, qui doit contenir la verticale GR, et les perpendiculaires IG, HG, aux deux plans inclinés, est en même temps vertical et perpendiculaire à ces deux plans: donc, réciproquement, les deux plans inclinés doivent être perpendiculaires au plan vertical IGH; donc la droite AB de leur intersection doit être perpendiculaire à ce même plan, et par conséquent horizontale.

194. Ces conditions, qui ont pour objet les positions respectives du corps et des deux plans inclinés, étant supposées remplies, pour trouver le rapport du poids R du corps aux charges P, Q, que supportent les deux plans, nous remarquerons que le plan IGH, vertical et perpendiculaire aux deux plans inclinés, contenant les angles que ces deux plans forment avec l'horizon, renferme tout ce qui est relatif à la question, et qu'on peut se contenter de le considérer
Fig. 87. seul, comme dans la *fig.* 87. Soient donc AD, AF les intersections du plan vertical IGH avec

les deux plans inclinés; ces droites forment, avec l'horizontale UZ, ou avec toute autre horizontale XY, des angles qui mesureront les inclinaisons des deux plans. Cela posé, si l'on représente le poids du corps par la partie GR de sa direction, et qu'on achève le parallélogramme GPQR, on aura

$$R:P:Q::GR:RQ:QG.$$

Or les triangles GQR, XAY, dont les côtés sont perpendiculaires chacun à chacun, donnent

$$GR:RQ:QG::XY:YA:AX;$$

donc on aura aussi

$$R:P:Q::XY:YA:AX;$$

ou enfin, parce que les côtés du triangle XAY sont proportionnels aux sinus des angles opposés, on aura

$$R:P:Q::\sin YAX:\sin AXY:\sin XYA,$$

c'est-à-dire qu'en représentant le poids du corps par le sinus de l'angle que forment entre eux les deux plans inclinés, les charges que supportent ces deux plans sont entre elles réciproquement comme les sinus des angles que ces plans forment avec l'horizon.

VII.

195. Enfin, si un corps est appuyé par trois Fig. 88.

points A, B, C, sur trois plans inclinés, il est évident que ce corps ne pourra rester en repos, à moins que son poids P, dont la direction DP est verticale, et passe par le centre de gravité du corps, ne puisse se décomposer en trois autres forces Q, R, S, qui soient détruites par les résistances des plans inclinés, c'est-à-dire à moins que les directions des trois forces Q, R, S ne passent par les trois points d'appui, et ne soient perpendiculaires chacune au plan incliné correspondant.

196. Pour que le corps soit en repos, il faut donc que son poids P puisse se décomposer en deux forces Q, X, dont la première Q étant dirigée vers un des points d'appui A, perpendiculairement au plan incliné qui passe par ce point, l'autre force X puisse elle-même se décomposer en deux autres R, S, dirigées vers les deux autres points d'appui B, C, perpendiculairement chacune à chacun des deux autres plans inclinés.

On voit donc que, dans ce cas, il n'est pas nécessaire que les perpendiculaires aux plans inclinés, menées par les points de contact A, B, C, se rencontrent toutes trois en un même point, ni même qu'elles rencontrent toutes trois la verticale menée par le centre de gravité du corps.

THÉORÈME.

197. *Lorsqu'un corps sans pesanteur, appuyé contre un plan incliné* BC *par un point unique* C, *est en équilibre entre deux puissances* P, Q, *ces puissances sont entre elles réciproquement comme les espaces qu'elles parcourraient suivant leurs directions, si l'équilibre était infiniment peu troublé.* Fig. 89.

DÉMONSTRATION. Les deux puissances P, Q étant en équilibre, leur résultante doit être perpendiculaire au plan incliné, et passer par le point d'appui C (**186**); il suit de là que les directions de ces puissances doivent concourir en un certain point G, et que la droite GC doit être perpendiculaire au plan incliné. Cela posé, du point C soient abaissées sur les directions des puissances P, Q, les perpendiculaires CE, CF: il est évident que l'angle ECF, supposé invariable, peut être considéré comme un levier coudé, aux extrémités duquel sont appliquées les deux puissances en équilibre autour du point d'appui C; donc on démontrera, comme dans le n° **151**, que les puissances sont entre elles réciproquement comme les espaces qu'elles parcourraient suivant leurs directions, si l'équilibre était infiniment peu troublé.

De la vis.

Fig. 90. **198**. Si l'on conçoit qu'un cylindre ABCD soit enveloppé d'un fil AGHIK,... disposé de manière que les angles FLO, FMP, FNQ,..., formés par la direction du fil avec des droites menées sur la surface du cylindre parallèlement à l'axe, soient partout égaux entre eux, la courbe que trace le fil sur la surface du cylindre se nomme *hélice*.

199. Il suit de là que, si l'on développe la surface du cylindre, et qu'on l'étende sur un plan, comme on voit en *abcd*, 1° le développement *ah'* ou *hk'* d'une révolution de l'hélice sera une ligne droite, parce que les angles que cette ligne formera avec toutes les droites, telles que *ef*, menées parallèlement au côté *ad*, seront égaux entre eux. 2° Ce développement *ah'* d'une révolution d'hélice sera l'hypoténuse d'un triangle rectangle *abh'* dont la base *ab* sera égale à la circonférence de la base du cylindre, et dont la hauteur *bh'* sera égale à la distance de la révolution que l'on considère, à la révolution qui la suit. 3° Toutes les hypoténuses *ah'*, *hk'* étant parallèles entre elles, les triangles rectangles *abh'*, *hh'k'*,... seront tous égaux et semblables, et auront des hauteurs égales. Donc les intervalles LM, MN,..., entre deux révolutions consécutives

de l'hélice considérée sur la surface du cylindre, sont partout égaux entre eux.

200. Cela posé, la *vis* peut être considérée comme un cylindre droit, enveloppé d'un filet saillant, adhérent et roulé en hélice sur la surface du cylindre. Dans les vis en bois, la forme du filet est telle, que, si on la coupe par un plan mené par l'axe du cylindre, sa section est le plus souvent un triangle isocèle, comme on voit *fig.* 92; mais dans les grandes vis en fer, que l'on exécute avec soin, la section du filet est rectangulaire, comme dans la *fig.* 91. L'intervalle constant AB qui se trouve entre deux révolutions consécutives du filet, se nomme *hauteur du pas de la vis,* ou simplement *pas de la vis.* Fig. 91 et 92.

201. La pièce MN, dans laquelle entre la vis, se nomme *écrou.* Sa cavité est revêtue d'un autre filet saillant, adhérent, plié de même en hélice, et dont la figure est telle, qu'il remplit exactement les intervalles que laissent entre eux les filets de la vis. Par là la vis peut tourner dans son écrou, mais elle ne peut le faire sans se mouvoir dans le sens de son axe, et pour une révolution entière, elle se meut dans le sens de l'axe d'une quantité égale au pas de la vis.

202. Quelquefois la vis est fixe, et l'écrou se meut autour d'elle; alors, pour chaque révolution, l'écrou se transporte sur la vis d'une quantité égale au pas.

203. La vis peut servir à élever des poids, ou à vaincre des résistances, mais on l'emploie le plus ordinairement lorsqu'on se propose d'exercer de grandes pressions. Pour cela on applique une puissance Q à l'extrémité d'une barre qui traverse la tête de la vis (*fig.* 92), ou l'écrou (*fig.* 91), selon que c'est l'une ou l'autre de ces deux pièces qui est mobile; et cette puissance, en faisant tourner la pièce à laquelle elle est appliquée, fait avancer la tête de la vis vers l'écrou, ou réciproquement. Les objets à comprimer sont rangés entre deux plateaux; l'un de ces plateaux est fixe, l'autre est pressé par la pièce mobile, qui ne peut avancer qu'en réduisant le volume des objets.

Nous nous proposons ici, en faisant abstraction du frottement, de trouver le rapport de la puissance Q à la résistance P qui lui fait équilibre, en s'opposant au mouvement de la pièce mobile, suivant *une direction parallèle à l'axe de la vis;* et, parce que l'effet est absolument le même, soit que la vis tourne dans son écrou, soit que l'écrou tourne sur la vis, nous nous contenterons d'examiner ce dernier cas.

Fig. 91.

204. La vis étant fixe et dans une situation verticale, concevons que l'écrou soit abandonné à l'action de la pesanteur, et même, si l'on veut, qu'il soit chargé d'un poids étranger; il est clair qu'il descendra en tournant, et qu'il parcourra

tous les filets intérieurs de la vis, en glissant sur eux comme sur des surfaces inclinées. Il est clair aussi qu'on s'opposera à cet effet en empêchant l'écrou de tourner autour de la vis, et par conséquent en appliquant à l'extrémité de la barre FV une puissance Q qui soit dirigée perpendiculairement à cette barre, et dans un plan perpendiculaire à l'axe de la vis.

205. Supposons, pour un instant, que l'écrou ne pose sur la surface du filet de la vis qu'en un seul point; ce point, pendant le mouvement de l'écrou, décrira une hélice dont le pas sera le même que celui de la vis, et qu'on pourra concevoir tracée sur la surface d'un cylindre dont le rayon serait égal à la distance du point décrivant à l'axe de la vis. Soient donc ABCD le cylindre, EFGHI l'hélice dont il s'agit, et M le point de l'écrou qui la décrit. Soit XY la tangente de l'hélice au point M; par un point Y de cette tangente soit menée la verticale YZ, égale au pas de l'hélice, et dans le plan vertical XYZ la droite horizontale XZ: il est clair que cette dernière droite sera égale à la circonférence de la base du cylindre ABCD (**199**), ou à la circonférence du cercle dont le rayon est CK; et nous la représenterons par circ. CK. Fig. 93.

Cela posé, le point M, que l'on peut regarder comme chargé de tout le poids P de l'écrou, sera appuyé sur l'hélice comme s'il était sur le

plan incliné XY: ainsi, pour le tenir en équilibre au moyen d'une force R qui lui serait immédiatement appliquée, et qui serait dirigée parallèlement à XZ, il faudrait (191) que cette force R fût au poids P comme la hauteur du plan incliné est à sa base, ou que l'on eût

$$R : P :: YZ : \text{circ. } CK.$$

Mais si au lieu d'une force R immédiatement appliquée au point M, on emploie une force Q dont la direction soit parallèle à celle de la première, et qui agisse à l'extrémité d'une barre $M'f$, il faudra que cette force exerce sur le point M le même effort que la force R, et pour cela, que ces forces soient entre elles réciproquement comme leurs distances à l'axe du cylindre, c'est-à-dire que l'on ait

$$Q : R :: Mf : M'f;$$

ou, parce que les circonférences des cercles sont entre elles comme leurs rayons, il faudra que l'on ait

$$Q : K :: \text{circ. } Mf : \text{circ. } M'f.$$

Donc, en multipliant par ordre cette proportion et la première, on aura, à cause de circ. CK = circ. Mf,

$$Q : P :: YZ : \text{circ. } M'f;$$

c'est-à-dire que la puissance qui retiendra

l'écrou en équilibre sera au poids de l'écrou comme le pas de la vis est à la circonférence du cercle que tend à décrire la puissance (*).

206. Puisque la distance du point M à l'axe de la vis n'entre pas dans cette proportion, il s'ensuit que, quelle que soit cette distance, le rapport du poids P de l'écrou à la puissance Q qui lui fait équilibre est toujours le même, pourvu que cette puissance soit toujonrs appliquée au même point.

207. Si le filet de l'écrou est appuyé sur celui de la vis par plusieurs points inégalement éloignés de l'axe de la vis, comme cela arrive ordinairement, le poids total de l'écrou pourra être regardé comme partagé en poids partiels, appliqués chacun à un des points d'appui. Or Fig. 91. la puissance partielle appliquée au point V, et qui fait équilibre à un de ces poids en particulier, est à ce poids dans le rapport constant du pas de la vis à la circonférence que tend à décrire la puissance. Donc la somme des poids partiels, ou le poids total de l'écrou, est à la somme des puissances partielles, ou à la puissance totale Q, dans ce même rapport.

208. Il suit de là, 1° que la force qu'il fau-

(*) Ce rapport est indépendant de la forme du filet de la vis, parce qu'il ne s'agit que d'empêcher la pièce mobile de tourner autour d'une droite qui est supposée fixe, n° **203**.

drait appliquer à l'écrou parallèlement à l'axe de la vis pour faire équilibre à la puissance Q qui tend à faire tourner l'écrou, doit être à cette puissance comme la circonférence du cercle que cette puissance tend à décrire, est à la hauteur du pas de la vis;

2°. Que pour une même vis, l'effet de la puissance Q est d'autant plus grand, que cette puissance est appliquée plus loin de l'axe de la vis;

3°. Que pour deux vis différentes, la puissance étant appliquée à la même distance de l'axe, son effet est d'autant plus considérable que la hauteur du pas de la vis est moindre; c'est-à-dire que plus les filets de la vis sont serrés, plus la puissance a d'effet pour comprimer dans le sens de l'axe.

II.

Fig. 94. **209.** On emploie quelquefois la vis pour communiquer à une roue dentée un mouvement de rotation sur son arbre. Pour cela, après avoir donné à la vis une hauteur de pas DE égale à une des divisions de la roue dentée, on la dispose de manière que son axe soit dans le plan de la roue, et que son filet engrène avec les dents. Cela posé, lorsqu'une puissance Q fait tourner la vis sur son axe, au moyen d'une manivelle FG, le filet entraîne les dents qui se succèdent les unes aux autres, et il fait tourner

la roue, malgré la résistance P qui s'oppose à son mouvement de rotation.

Lorsqu'on emploie la vis à cet usage, on la nomme *vis sans fin*.

Pour trouver le rapport de la puissance Q à la résistance P dans le cas d'équilibre, supposons que la résistance soit un poids suspendu à une corde qui enveloppe l'arbre de la roue. En vertu de ce poids, la dent de la roue presse le filet de la vis parallèlement à l'axe HF; et si l'on nomme R cette pression, on a (**164**)

$$P : R :: AC : AB.$$

Actuellement on peut regarder la pression de la dent comme celle qu'exercerait un écrou poussé par une force R parallèlement à l'axe de la vis; on a, dans le cas d'équilibre,

$$R : Q :: \text{circ. } FG : DE;$$

donc, en multipliant les deux proportions par ordre, on a

$$P : Q :: AC \times \text{circ. } FG : AB \times DE;$$

c'est-à-dire que la résistance est à la puissance comme le produit du rayon de la roue par la circonférence que décrit la manivelle, est au produit du rayon de l'arbre de la roue par le pas de la vis.

Du Coin.

Fig. 95. **210.** Le coin est un prisme triangulaire ABCDEF que l'on introduit par son arête tranchante EF dans une fente, pour écarter ou séparer les deux parties d'un corps. On s'en sert aussi pour exercer de grandes pressions, ou pour tendre des cordes.

Les couteaux, les haches, les poinçons, et en général tous les instruments tranchants et pénétrants, peuvent être considérés comme des coins.

La face ABCD sur laquelle on frappe pour enfoncer le coin ou qui reçoit l'action de la puissance, se nomme la *tête du coin;* on appelle *tranchant* l'arête EF par laquelle le coin commence à s'enfoncer; et l'on donne le nom de *côtés* aux faces AFED, BFEC, par lesquelles il comprime les corps qu'il doit écarter; ou parce qu'on a coutume de représenter le coin par son profil triangulaire ABF, la base AB du triangle s'appelle la tête du coin; AF et EF en sont les côtés.

Fig. 96. **211.** On a coutume de supposer que la direction de la puissance est perpendiculaire à la tête du coin, parce que pour l'ordinaire on enfonce le coin en frappant sur sa tête avec un marteau, ou avec tout autre objet qui n'a pas d'adhérence avec lui, et que, dans ce cas,

si la direction CD du choc n'est pas perpendiculaire à la surface de la tête, l'action se décompose naturellement en deux autres CH, CE, dont la première étant parallèle à la tête du coin, ne peut avoir d'autre effet que de faire glisser le marteau, et dont la seconde, étant perpendiculaire à la face AB, est la seule qui se transmette au coin, et conduise à l'effet que l'on veut produire. Mais si la puissance était appliquée au coin par le moyen d'une corde dont le point d'attache ne pût pas glisser, alors, en considérant cette puissance, il faudra tenir compte de sa direction.

I.

212. Soient C, D deux points séparés par un coin ABF, et retenus par une corde CD qui leur est attachée, et qui s'oppose à leur écartement; supposons de plus que ces points soient appuyés contre un plan résistant qui les empêche de se mouvoir dans un sens perpendiculaire à la corde, et qu'une puissance P, appliquée perpendiculairement à la tête AB du coin, fasse effort pour les écarter et les mouvoir dans le sens de la longueur de cette corde. Cela posé, il s'agit de déterminer, 1° la tension qui en résulte dans la corde CD; 2° la force qu'il faut appliquer à l'un des deux points C, D, pour les empêcher de se mouvoir dans le sens de la corde; 3° la Fig. 97.

pression que chacun de ces points exerce sur le plan qui leur résiste.

Il faut remarquer d'abord que, si la direction de la puissance P n'est pas telle, qu'elle puisse se décomposer en deux autres Q, R, dont les directions passent par les points C, D, et soient perpendiculaires aux côtés AF, BF, le coin tournera entre les deux points C, D, jusqu'à ce que cette condition soit remplie, et que ce sera alors seulement que la puissance P produira tout son effet. Nous supposerons donc de plus, qu'après avoir mené par les points C, D les droites CE, DE, perpendiculaires aux côtés du coin, le point E de rencontre de ces deux droites soit sur la direction de la puissance P.

D'après cela, la force P se décomposera en deux autres forces Q, R, dirigées suivant EC, ED; et si l'on représente cette force par la partie EX de sa direction, et qu'on achève le parallélogramme EZXY, on aura

$$P:Q:R::EX:EY:EZ \text{ ou } YX;$$

ou, parce que les deux triangles EXY et ABF dont les côtés sont perpendiculaires chacun à chacun, sont semblables, on aura

$$P:Q:R::AB:AF:BF,$$

et par conséquent,

$$Q = \frac{P \times AF}{AB}, \qquad R = \frac{P \times BF}{AB}.$$

Le point C ne pouvant pas se mouvoir dans la direction ECH, à cause de la résistance du plan sur lequel il est appuyé, la force Q qui lui est appliquée se décomposera en deux autres, dont l'une, dirigée suivant la droite CI, perpendiculaire à la corde, sera détruite par la résistance du plan, et dont l'autre, dirigée suivant le prolongement de DC, sera employée à tendre la corde. Ainsi, en faisant CH = EY, et achevant le rectangle CGHI, les deux composantes de la force Q seront représentées par CI et CG, et l'on aura

$$Q : \text{force } CI : \text{force } CG :: CH : CI : CG,$$

et par conséquent,

$$\text{force } CI = \frac{Q \times CI}{CH},$$

$$\text{force } CG = \frac{Q \times CG}{CH};$$

ou bien, mettant pour Q sa valeur trouvée précédemment, on aura

$$\text{force } CI = \frac{P \times AF \times CI}{AB \times CH};$$

$$\text{force } CG = \frac{P \times AF \times CG}{AB \times CH}.$$

Pareillement, si sur le prolongement de ED, on fait DL = EZ, et qu'on achève le rectangle DKLM dont le côté DK soit sur le prolongement de CD, et dont le côté DM soit perpendi- Fig. 97.

culaire à CD, la force R se décomposera en deux autres DM, DK, dont la première sera détruite par la résistance du plan, et dont la seconde sera tout employée à agir sur la corde; et l'on trouvera de même,

$$\text{force DM} = \frac{R \times DM}{DL} = \frac{P \times BF \times DM}{AB \times DL},$$

$$\text{force DK} = \frac{R \times DK}{DL} = \frac{P \times BF \times DK}{AB \times DL}.$$

Ainsi la corde CD sera tirée dans un sens par la force CG, et dans le sens contraire par la force DK.

Or, lorsqu'une corde est tirée en sens contraire par deux forces inégales, la tension qu'elle éprouve est toujours égale à la plus petite de ces deux forces : car, quand les deux forces sont égales, l'une d'entre elles est la mesure de la tension de la corde; et quand elles sont inégales, l'excès de la plus grande sur la plus plus petite n'étant contre-balancé par rien, ne contribue pas à tendre la corde, et n'a d'autre effet que de l'entraîner dans le sens de sa longueur.

Donc, 1°. la tension de la corde CD sera égale à la plus petite des deux forces CG, DK.

2°. La corde sera entraînée suivant sa longueur et dans le sens de la plus grande des deux forces CG, DK; en sorte que, pour s'opposer à

ce mouvement, il faudra appliquer à l'un des deux points C, D une force égale à la différence de ces deux forces et directement opposée à la plus grande.

3°. Les pressions exercées par les deux points C, D sur le plan qui les retient, seront égales, la première à la force CI, la seconde à la force DM.

II.

213. Si les côtés AF, BF du coin étant égaux, la tête AB est parallèle à la corde qui retient les deux points C, D, et qu'en même temps la direction de la force P soit perpendiculaire sur le milieu de AB, 1° le coin ne tournera pas, parce que les droites CE, DE, menées par les deux points d'appui perpendiculairement aux côtés du coin, se rencontreront en un point E de la direction de la puissance. 2° Tout étant le même de part et d'autre, les forces CG, DK seront égales entre elles, et chacune d'elles sera la mesure de la tension de la corde CD. 3° En abaissant du point F la perpendiculaire FN sur la tête du coin, les deux triangles CGH, BNF, dont les côtés seront perpendiculaires chacun à chacun, seront semblables, et donneront Fig 98.

$$CH : CG :: BF : FN.$$

Or l'on a

$$Q : \text{force}\,FG :: CH : CG,$$

et par conséquent,

$$Q : \text{force}\,CG :: BF : FN;$$

de plus, on a aussi

$$P : Q :: AB : BF.$$

Donc, en multipliant ces deux proportions par ordre, on aura

$$P : \text{force}\,CG :: AB : FN,$$

c'est-à-dire que, dans ce cas-ci, la puissance P sera à la tension de la corde CD comme la tête du coin est à sa hauteur.

Nous ne ferons pas d'application de la théorie du coin à l'usage que l'on peut faire de cet instrument pour fendre des corps, parce que, dans cette circonstance, la résistance que l'on doit vaincre est toujours inconnue, et qu'il est inutile de connaître le rapport de cette résistance à la puissance qui lui ferait équilibre.

LEMME.

Fig. 99. **214.** *Si des sommets* B, C, *des deux angles d'un triangle on abaisse sur les côtés opposés les perpendiculaires* BE, CD, *ces perpendiculaires seront entre elles réciproquement comme les côtés*

sur lesquels elles seront abaissées, c'est-à-dire que l'on aura

$$BE : CD :: AB : AC.$$

DÉMONSTRATION. En considérant AB comme la base du triangle, la perpendiculaire CD en sera la hauteur, et la surface du triangle sera $\frac{AB \times CD}{2}$. Pareillement, en prenant AC pour la base, la surface sera $\frac{AC \times BE}{2}$; donc on aura les deux produits égaux $AC \times BE = AB \times CD$, ce qui donnera la proportion

$$BE : CD :: AB : AC.$$

THÉORÈME.

215. *Lorsque deux puissances* P, Q *sont appliquées aux faces* AB, AC *d'un coin dont la troisième face* BC *est appuyée contre un plan résistant* MN, *et que ces deux puissances se font équilibre au moyen de la résistance du plan, elles sont entre elles réciproquement comme les espaces qu'elles parcourraient suivant leurs directions, si l'équilibre était infiniment peu troublé.* Fig. 100.

DÉMONSTRATION. Puisque les puissances P, Q sont en équilibre, leurs directions sont perpendiculaires aux faces du coin auxquelles elles sont appliquées (**179**). Actuellement supposons que, en vertu d'un dérangement dans l'équilibre,

le coin glisse sur le plan résistant, et prenne la position infiniment voisine *abc*; et soit prolongée la direction QE jusqu'à ce qu'elle rencontre *ac* en *e* : il est évident que les petites droites E*e*, D*d* seront les espaces que les puissances auront parcourus suivant leurs directions. Enfin, soit menée A*a*; soient prolongées CA, *ba*, jusqu'à ce qu'elles se coupent quelque part en F, et des points A, *a*, soient abaissées sur les prolongements les perpendiculaires AH, *a*G; on aura évidemment E*e* = G*a* et D*d* = AH.

Cela posé, les puissances P, Q étant en équilibre, elles sont entre elles comme les côtés du coin auxquels elles sont appliquées; on aura donc (**212**)

$$P : Q :: AB : AC,$$

et, à cause des triangles semblables ABC, F*a*A,

$$P : Q :: Fa : FA;$$

donc (**214**) on aura

$$P : Q :: aG : AH,$$

et par conséquent,

$$P : Q :: Ee : Dd.$$

Donc, etc.

216. Nous avons vu que la proposition analogue a lieu dans l'équilibre de toutes les machines que nous avons considérées. En suivant la même marche, on pourrait démontrer direc-

tement que, *lorsque deux puissances se font équilibre au moyen des points d'appui que présente une machine quelconque, elles sont entre elles réciproquement comme les espaces qu'elles parcourraient suivant leurs directions, si l'équilibre était infiniment peu troublé.* Au moyen de cette proposition, il sera facile de trouver dans la pratique le rapport qui doit exister entre une puissance et une résistance appliquées à une machine proposée, pour que ces forces soient en équilibre, abstraction faite des frottements et des autres obstacles au mouvement.

FIN.

NOTE

Démonstration du parallélogramme des Forces;

PAR M. CAUCHY (AUGUSTIN-LOUIS) [*].

Si l'on suppose, comme à l'ordinaire, une force représentée par une longueur portée à partir de son point d'application sur la droite suivant laquelle elle agit, la résistance R de deux forces P, Q simultanément appliquées à un point matériel (A), sera représentée en grandeur et en direction par la diagonale du parallélogramme construit sur ces deux forces. Cette proposition a déjà été démontrée de plusieurs manières. Mais, parmi les démonstrations qu'on en a données, les unes exigent que l'on considère de nouveaux points matériels liés au point (A) par des droites rigides et invariables; d'autres sont fondées sur l'emploi du calcul différentiel ou des fonctions dérivées; d'autres enfin sont déduites des relations qui existent entre les cosinus de certains angles. Je vais ici démontrer la même proposition, sans recourir à ces con-

[*] Cette démonstration est extraite de l'ouvrage que M. Cauchy publie par livraisons sous le nom d'*Exercices de Mathématiques*.

sidérations diverses; et, pour y parvenir, j'établirai successivement plusieurs lemmes que l'on peut énoncer comme il suit.

LEMME I.

Si l'on désigne par R *la résultante des deux forces* P, Q *simultanément appliquées au point* (A), *et par* x *un nombre quelconque, la résultante de deux forces égales aux produits* Px, Qx, *et dirigées suivant les mêmes droites que les forces* P, Q, *sera représentée par le produit* Rx, *et dirigée suivant la même droite que la force* R.

DÉMONSTRATION. Soit d'abord $x = \frac{m}{n}$, m et n désignant deux nombres entiers quelconques. On aura

$$Px = m\frac{P}{n}, \qquad Qx = m\frac{Q}{n}.$$

D'ailleurs on pourra considérer la composante P, ou $m\frac{P}{n}$, comme produite par l'addition de plusieurs forces égales à $\frac{P}{n}$, et la composante Q, ou $m\frac{Q}{n}$, comme produite par l'addition d'autant de forces égales à $\frac{Q}{n}$. Il est aisé d'en conclure que la résultante des forces P, Q et la résultante des forces Px, Qx, seront produites l'une et l'autre par l'addition de plusieurs forces égales à la

résultante de $\frac{P}{n}$ et de $\frac{Q}{n}$. De plus, il est clair que les deux premières résultantes sont à la dernière comme les nombres n et m sont à l'unité. Donc la seconde résultante sera équivalente à la première multipliée par le rapport $\frac{m}{n} = x$, c'est-à-dire au produit Rx.

Supposons en second lieu que le nombre x soit irrationnel. Alors on pourra faire varier les nombres entiers m et n de manière que la fraction $\frac{m}{n}$ converge vers la limite x; et il est clair que, dans ce cas, la résultante des forces $\frac{mP}{n}$, $\frac{mQ}{n}$, toujours dirigée suivant la même droite, et toujours égale à $\frac{mR}{n}$, tendra de plus en plus à se confondre, en grandeur et en direction, avec la résultante des forces Px, Qx. Donc cette dernière résultante sera dirigée suivant la même droite que la force R, et elle aura pour mesure la limite du produit $\frac{mR}{n}$, c'est-à-dire le produit Rx.

COROLLAIRE.

Si l'on désigne par la notation $(\widehat{P, Q})$ l'angle compris entre les directions des deux forces P et Q, $(\widehat{P, R})$, $(\widehat{Q, R})$ seront les angles compris

entre les directions des composantes P et Q et de leur résultante R. Cela posé, si l'on fait successivement $Rx = P$, $Rx = Q$, ou, ce qui revient au même, $x = \frac{P}{R}$, $x = \frac{Q}{R}$, on conclura du lemme précédent, 1° que la force P peut être remplacée par deux composantes $\frac{P^2}{R}$ et $\frac{PQ}{R}$, qui forment avec elle des angles égaux à $(\widehat{P, R})$ et à $(\widehat{Q, R})$; 2° que la force Q peut être remplacée par deux composantes $\frac{Q^2}{R}$ et $\frac{PQ}{R}$, qui forment avec elle les angles $(\widehat{Q, R})$ et $(\widehat{P, R})$.

LEMME II.

La résultante R *de deux forces* P, Q *qui se coupent à angles droits, est représentée en grandeur par la diagonale du triangle construit sur les deux composantes, en sorte qu'on a*

$$R^2 = P^2 + Q^2. \tag{1}$$

DÉMONSTRATION. Concevons que l'on remplace la force P par les deux composantes ci-dessus mentionnées, c'est-à-dire par deux forces $\frac{P^2}{R}$ et $\frac{PQ}{R}$, qui forment avec elle les angles $(\widehat{P, R})$ et $(\widehat{Q, R})$. Concevons de même que l'on remplace la force Q par deux composantes $\frac{Q^2}{R}$ et $\frac{PQ}{R}$, qui

forment avec elle les angles $(\widehat{Q, R})$ et $(\widehat{P, R})$. On pourra supposer que les forces $\frac{P^2}{R}$, $\frac{Q^2}{R}$ sont dirigées suivant la même droite que la résultante R, et alors les deux forces équivalentes à $\frac{PQ}{R}$ formeront chacune avec la direction de R un angle égal (P, Q). Donc elles formeront entre elles un angle égal au double de $(\widehat{P, Q})$. Donc, puisque l'angle (P, Q) est droit, par hypothèse, les forces équivalentes à $\frac{PQ}{R}$ seront égales, mais directement opposées. Par conséquent, elles se feront équilibre; et les forces $\frac{P^2}{R}$, $\frac{Q^2}{R}$, dirigées suivant la même droite, pourront remplacer à elles seules les forces P, Q, ou leur résultante R. On aura donc l'équation

$$R = \frac{P^2}{R} + \frac{Q^2}{R},$$

de laquelle on déduit immédiatement la formule (1).

Cette démonstration est due à Daniel Bernoulli.

LEMME III.

La résultante R *de deux forces* P, Q *qui se coupent à angles droits est représentée, non-seulement*

en grandeur, ainsi qu'on l'a prouvé ci-dessus, mais encore en direction par la diagonale du rectangle construit sur les deux composantes.

DÉMONSTRATION. Cette proposition est évidente, dans le cas où les forces P, Q sont égales entre elles. Alors la résultante R doit nécessairement diviser l'angle $(\widehat{P, Q})$ en deux parties égales, et l'on a, en vertu du lemme II,

$$R^2 = 2P^2, \quad \text{ou} \quad R = P\sqrt{2}.$$

Il est encore facile de démontrer le lemme III, dans le cas où l'on suppose $Q^2 = 2P^2$, ou bien $Q = P\sqrt{2}$. En effet, considérons trois forces égales à P dirigées suivant trois droites qui soient perpendiculaires l'une à l'autre. Ces trois forces seront représentées par trois arêtes d'un cube qui aboutiront à un même sommet. De plus, la résultante de deux de ces forces étant égale à $P\sqrt{2}$, et dirigée suivant la diagonale d'une des faces du cube, la résultante Q des trois forces sera nécessairement comprise dans tout plan qui renfermera l'une des forces P et la diagonale du carré construit sur les deux autres. Or, il existe trois plans de cette espèce, et ces trois plans se coupent suivant la diagonale du cube. Donc la résultante des trois forces P, ou, ce qui revient au même, la résultante des forces P et $P\sqrt{2}$ qui se coupent à angles droits, sera dirigée

suivant la diagonale du cube, laquelle est en même temps la diagonale du rectangle construit sur les forces P et $P\sqrt{2}$.

On prouverait absolument de la même manière que si l'on désigne par m un nombre entier, et si l'on suppose le lemme III démontré dans le cas où l'on a $Q = P\sqrt{m}$, la résultante de trois forces respectivement équivalentes à

$$P, P, P\sqrt{m},$$

et représentées par trois droites perpendiculaires entre elles, sera dirigée suivant la diagonale du parallélipipède rectangle qui aura pour côtés ces mêmes droites. On en conclut que, dans l'hypothèse admise, le lemme III subsistera encore si l'on prend pour Q la résultante des forces P et $P\sqrt{m}$, c'est-à-dire si l'on fait $Q = P\sqrt{m+1}$. D'ailleurs le lemme III est évident, quand on a $Q = P$, ou, ce qui revient au même, $m = 1$. Donc ce lemme subsistera encore, si l'on prend $Q = P\sqrt{1+1} = P\sqrt{2}$, ou $Q = P\sqrt{2+1} = P\sqrt{3}$, etc., ou en général $Q = P\sqrt{m}$, m étant un nombre entier quelconque.

Concevons à présent que m et n désignant deux nombres entiers, on construise un parallélipipède rectangle qui ait pour côtés trois

droites propres à représenter les trois forces

$$P, P\sqrt{m}, P\sqrt{n}.$$

La résultante de ces trois forces sera évidemment comprise, 1° dans le plan qui renferme la force $P\sqrt{n}$ et la diagonale $P\sqrt{m+1}$ du rectangle construit sur les forces P, $P\sqrt{m}$; 2° dans le plan qui renferme la force $P\sqrt{m}$ et la diagonale $P\sqrt{n+1}$ du rectangle construit sur les forces P, $P\sqrt{n}$. Donc cette résultante sera dirigée suivant la diagonale du parallélipipède; et le plan, qui renferme la même résultante avec la force P, coupera le plan des deux forces $P\sqrt{m}$, $P\sqrt{n}$ suivant la diagonale du rectangle construit sur ces deux forces. Donc la résultante des forces $P\sqrt{m}$, $P\sqrt{n}$, qui doit être évidemment comprise dans le plan dont il s'agit, sera dirigée suivant cette dernière diagonale. Donc le lemme III subsistera, quand on remplacera les forces P et Q par deux forces égales à $P\sqrt{m}$, $P\sqrt{n}$, c'est-à-dire par deux forces dont les carrés soient entre eux dans le rapport de m à n. Donc le lemme III subsistera encore entre les forces P et Q, si l'on suppose $\frac{Q^2}{p^2} = \frac{m}{n}$ ou $Q = P\sqrt{\frac{m}{n}}$.

Soit maintenant $Q = Px$, x désignant un nombre quelconque. On pourra faire varier les nombres entiers m et n, de manière que le rap-

port $\frac{m}{n}$ converge vers la limite x^2, et il est clair que, dans ce cas, la résultante des forces P et $P\sqrt{\frac{m}{n}}$, dirigées suivant deux droites perpendiculaires l'une à l'autre, tendra de plus en plus à se confondre, en grandeur et en direction, d'une part avec la résultante des forces P, Px, et d'autre part avec la diagonale du rectangle construit sur ces deux forces. Donc la résultante des forces P, Px sera représentée par la diagonale dont il s'agit.

COROLLAIRE I.

Si la force R est représentée par la longueur $\overline{AB}$ portée à partir de son point d'application (A) sur la droite suivant laquelle elle agit, et si l'on mène par le point (A) deux axes perpendiculaires l'un à l'autre, on pourra substituer à la force R les deux forces représentées en grandeur et en direction par les projections de la droite $\overline{AB}$ sur les deux axes.

COROLLAIRE II.

Concevons maintenant que, deux forces P, Q étant appliquées à un même point (A), et représentées par deux droites $\overline{AB}$, $\overline{AC}$ qui forment entre elles un angle quelconque, on trace dans le plan de ces deux forces deux axes dont l'un

coïncide avec la diagonale du parallélogramme auquel elles servent de côtés, et dont l'autre soit perpendiculaire à cette diagonale. On pourra substituer aux deux forces P, Q, les quatre forces représentées en grandeur et en direction par les projections des droites $\overline{AB}$, $\overline{AC}$ sur les deux axes. Or, de ces quatre forces, deux étant directement opposées, se feront équilibre. Les deux autres, dirigées suivant la diagonale du parallélogramme, s'ajouteront et donneront pour somme une force représentée en grandeur et en direction par cette même diagonale. On peut donc énoncer la proposition suivante:

THÉORÈME.

La résultante R *de deux forces* P, Q *simultanément appliquées à un point matériel* (A), *et dirigées d'une manière quelconque, est représentée en grandeur et en direction par la diagonale du parallélogramme construit sur ces deux forces.*

COROLLAIRE I.

Comme la diagonale R du parallélogramme construit sur les deux forces P, Q est en même temps le troisième côté du triangle que l'on forme en menant par l'extrémité de la première force une droite égale et parallèle à la seconde, et que l'angle opposé dans ce triangle au côté R

est le supplément de l'angle $(\widehat{P, Q})$, on a nécessairement, en vertu d'une formule connue de trigonométrie,

$$(2) \qquad R^2 = P^2 + Q^2 + 2PQ \cos(\widehat{P, Q}).$$

COROLLAIRE II.

Dans le cas où les forces P, Q deviennent égales entre elles, leur résultante R est représentée en grandeur et en direction par la diagonale du losange construit sur ces mêmes forces. Alors la formule (2) se réduit à

$$(3) \qquad R^2 = 2P^2 \{1 + \cos(P, Q)\}.$$

De plus, si l'on suppose $(\widehat{P, R}) = \theta$, on trouvera, dans le cas présent, $(\widehat{P, Q}) = \theta$; et comme on a généralement

$$(4) \qquad \cos 2\theta = 2\cos^2\theta - 1,$$

l'équation (3) donnera $R = 2P\cos\theta$, ou, ce qui revient au même,

$$(5) \qquad R = 2P\cos(P, R).$$

On peut, au reste, s'assurer directement que le second membre de la formule (5) représente la diagonale du losange construit sur deux forces égales à P.

Il est facile de démontrer le théorème de la page 207, pour le cas où les forces P, Q ont

entre elles un rapport quelconque, quand une fois on a établi ce théorème pour le cas où l'on a $Q = P$, c'est-à-dire quand on a établi la formule (5). Or, on peut donner de cette formule une démonstration directe qui se déduit, à la vérité, de l'équation (4), mais qui paraît mériter d'être remarquée. Je vais l'exposer en peu de mots.

Admettons que la formule (5) soit vérifiée pour le cas où l'on a $(\widehat{P, R}) = \tau$, π désignant un angle droit ou un angle aigu. Je dis qu'elle subsistera encore si l'on suppose

$$(\widehat{P, R}) = \frac{\tau}{2}, \quad \text{ou} \quad (\widehat{P, R}) = \frac{\pi}{2} - \frac{\tau}{2}.$$

En effet, dans ces deux hypothèses, l'angle $(\widehat{P, Q})$ compris entre les directions des deux forces égales P, Q sera équivalent à l'un des angles τ, $\pi - \tau$; et l'on prouvera, en raisonnant comme dans le lemme II, que l'on peut substituer au système des deux forces P, Q ou à leur résultante R, quatre composantes égales à $\frac{P^2}{R}$, parmi lesquelles deux seront dirigées suivant la même droite et dans le même sens que la force R, tandis que les deux autres formeront chacune avec la résultante R un angle équivalent à $(\widehat{P, Q})$, c'est-à-dire à τ ou à $\pi - \tau$. Or, puis-

qu'on suppose la formule (5) vérifiée dans le cas où l'on a $(\widehat{P, R}) = \tau$, les deux dernières composantes pourront évidemment être remplacées par une force unique égale à $2\frac{P^2}{R}\cos\tau$, et dirigée dans le sens de la résultante R, ou dans le sens opposé. Par conséquent, on trouvera définitivement

$$R = 2\frac{P^2}{R} \pm 2\frac{P^2}{R}\cos\tau = 2\frac{P^2}{R}(1 \pm \cos\tau);$$

ou

$$R^2 = 2P^2(1 \pm \cos\tau), \tag{6}$$

le signe $\pm$ devant être réduit au signe $+$, dans le cas où l'on aura $(\widehat{P, R}) = \frac{\tau}{2}$, et au signe $-$ dans le cas où l'on aura $(\widehat{P, R}) = \frac{\pi}{2} - \frac{\tau}{2}$. Comme on tirera d'ailleurs de la formule (4), en y posant successivement

$$\theta = \frac{\tau}{2} \quad \text{et} \quad \theta = \frac{\pi}{2} - \frac{\tau}{2},$$

$$1 + \cos\tau = 2\cos^2\frac{\tau}{2}, \quad 1 - \cos\tau = 2\cos^2\frac{\pi - \tau}{2},$$

l'équation (6) donnera dans le premier cas

$$R = 2\cos\frac{\tau}{2},$$

et dans le second,

$$R = \cos\frac{\pi - \tau}{2}.$$

Donc, si l'équation (4) subsiste quand on attribue à l'angle $\widehat{(P, R)}$ la valeur τ, elle subsistera encore quand on attribuera au même angle l'une des valeurs $\frac{\tau}{2}$, $\frac{\pi-\tau}{2}$. Or, cette équation se vérifie quand on suppose $\widehat{(P, R)} = \frac{\pi}{2}$, puisqu'on a évidemment dans cette hypothèse $R = 0$, et $\cos\widehat{(P, R)} = 0$. Donc elle sera également vraie si l'on suppose

$$\widehat{(P, R)} = \frac{1}{2}\cdot\frac{\pi}{2} = \frac{\pi}{4},$$

et par suite, si l'on prend

$$\widehat{(P, R)} = \frac{1}{2}\cdot\frac{\pi}{4} = \frac{\pi}{8} \quad \text{ou} \quad (P, R) = \frac{1}{2}\left(\pi - \frac{\pi}{4}\right) = \frac{3\pi}{8}.$$

Donc elle sera encore vraie, si l'on attribue à l'angle (P, R) l'une des valeurs

$$\frac{1}{2}\cdot\frac{\pi}{8} = \frac{\pi}{16}, \quad \frac{1}{2}\cdot\frac{3\pi}{8} = \frac{3\pi}{16}, \quad \frac{1}{2}\left(\pi - \frac{3\pi}{8}\right) = \frac{5\pi}{16},$$
$$\frac{1}{2}\left(\pi - \frac{\pi}{16}\right) = \frac{7\pi}{16}, \ldots.$$

En continuant de même, on prouvera que la formule (5) a généralement lieu lorsque l'angle $\widehat{(P, R)}$ reçoit une valeur de la forme $\frac{2m+1}{2}$, n désignant un nombre entier quelconque, et $2m+1$ un nombre impair inférieur à 2^n. Si maintenant on représente par θ un angle aigu

pris à volonté, on pourra faire varier les nombres entiers m et n de manière que le rapport $\frac{2m+1}{2^n}$ s'approche indéfiniment de la limite θ; et la résultante R tendra de plus en plus à se confondre, d'une part, avec une force équivalente à $2P\cos\theta$, et, d'autre part, avec la résultante de deux forces égales à P, qui formeraient entre elles un angle double de θ. Donc cette dernière résultante sera représentée en grandeur par $2P\cos\theta$, et vérifiera encore la formule (5).

FIN DE LA NOTE.

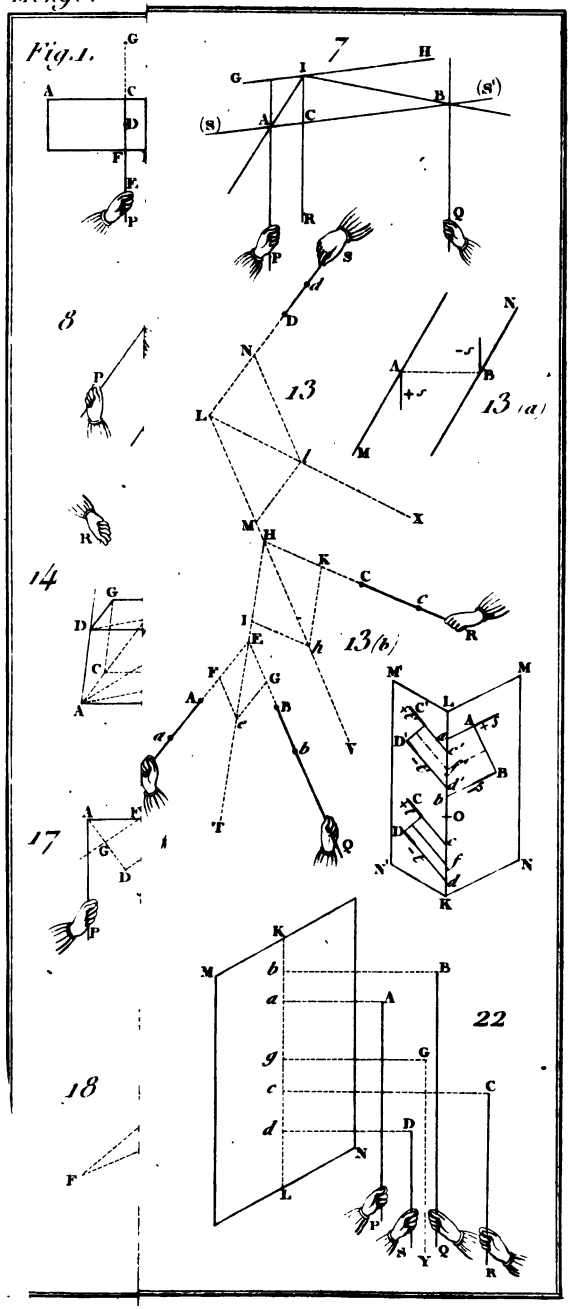
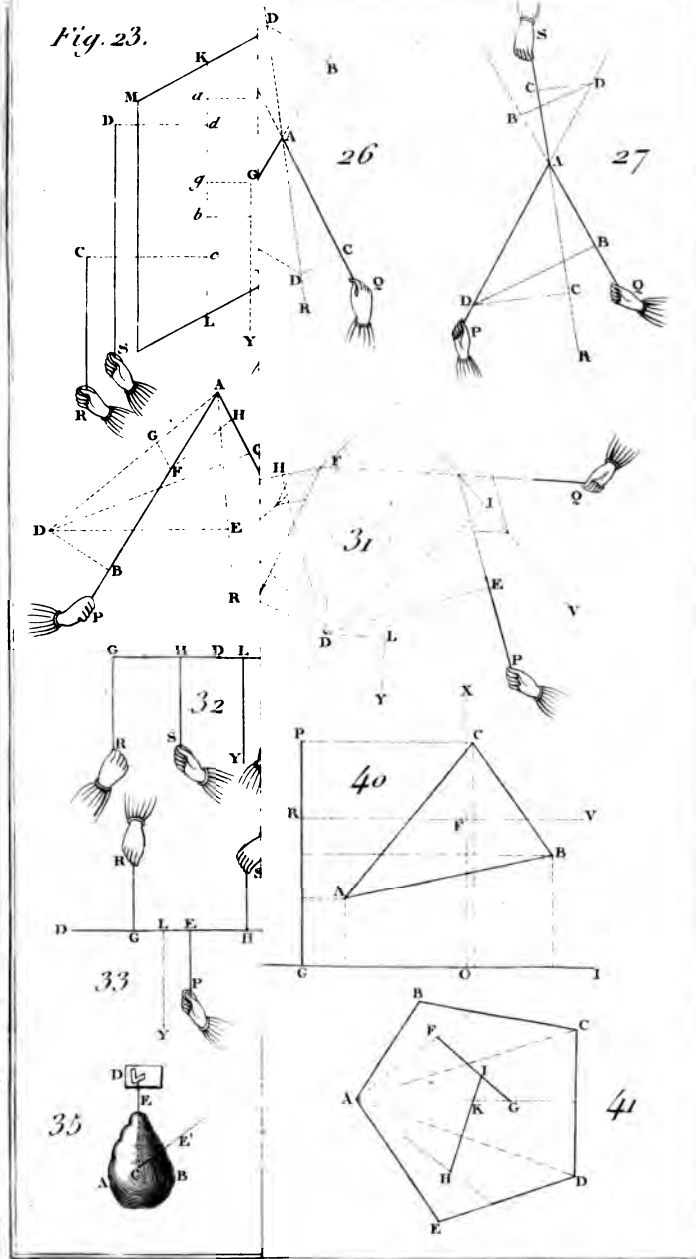
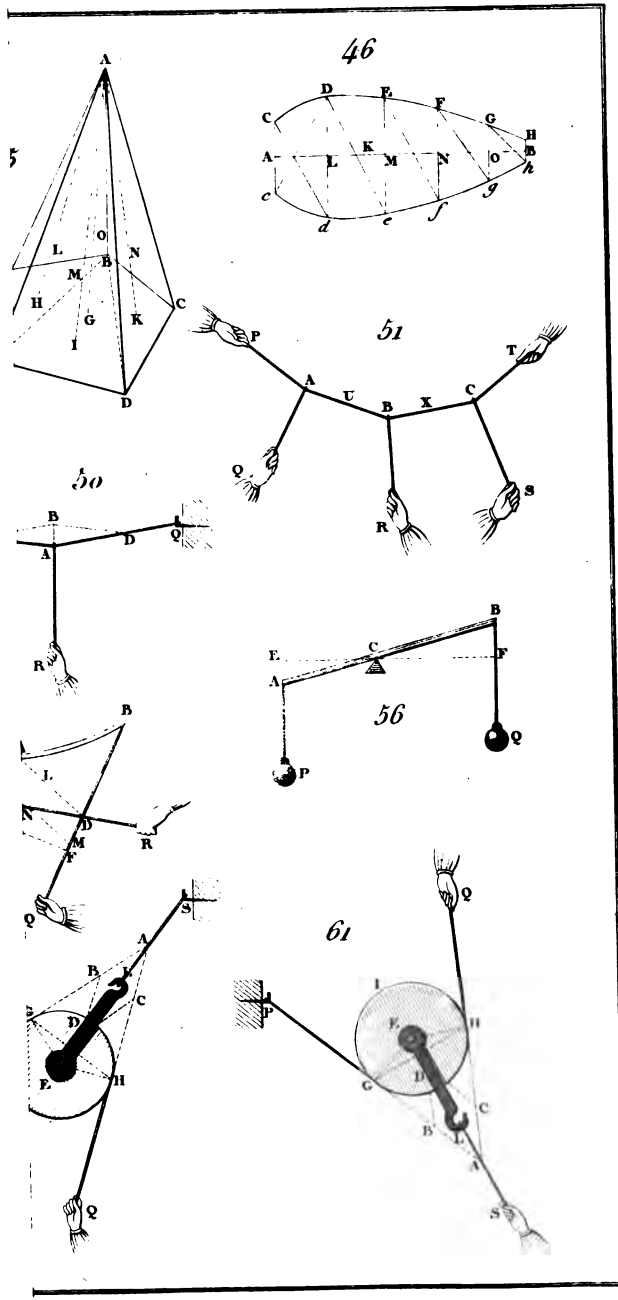


Fig. 1.
7
8
13
13 (a)
13 (b)
14
17
18
22

Fig. 23.




46
51
50
56
61

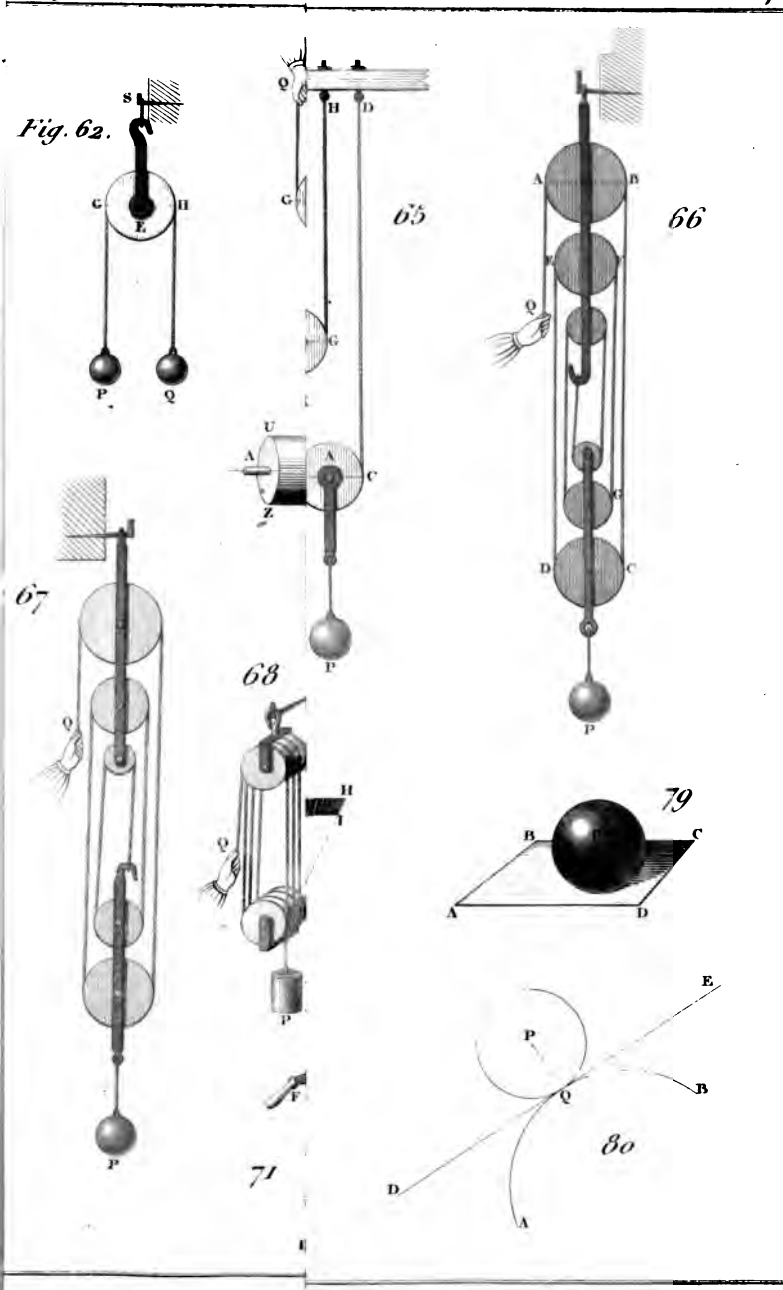


Fig. 62.
S
C
E
H
P
Q
65
Q
H
D
G
G
U
A
A
C
Z
P
66
A
B
Q
G
D
C
P
67
Q
P
68
H
Q
P
F
71
79
B
C
A
D
80
E
P
Q
B
D
A

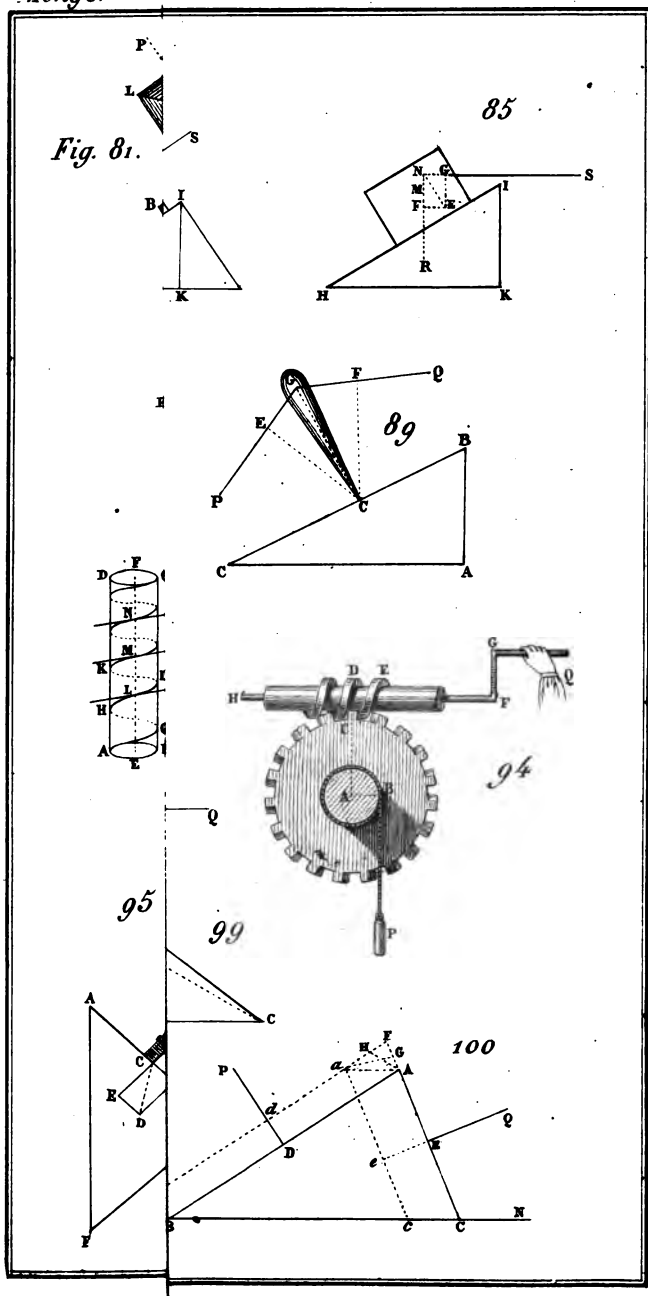


Fig. 81.
85
89
94
95
99
100